

Физика

Лекции

Ехонаут

2 юни 2021 г.

Съдържание

| | | |
|----------|---|-----------|
| 1 | Лекция 1: Кинематика | 4 |
| 1.1 | Основни понятия | 4 |
| 1.2 | Праволинейно движение | 4 |
| 1.2.1 | Средна скорост | 4 |
| 1.2.2 | Моментна скорост | 5 |
| 1.2.3 | Средно ускорение | 5 |
| 1.2.4 | Моментно ускорение | 5 |
| 1.3 | Движение с постоянна скорост | 6 |
| 1.4 | Движение при произволна форма на траекторията | 9 |
| 2 | Лекция 2: Динамика на материална точка | 12 |
| 2.1 | Принципи на механиката (Принципи на Нютон) | 12 |
| 2.1.1 | Първи принцип | 12 |
| 2.1.2 | Втори принцип | 12 |
| 2.1.3 | Трети принцип | 13 |
| 2.2 | Някои видове сили | 13 |
| 2.2.1 | Гравитационна сила | 13 |
| 2.2.2 | Сила на тежестта | 13 |
| 2.2.3 | Реакция на опората | 14 |
| 2.2.4 | Сила на триене | 15 |
| 2.3 | Инерциални и неинерциални отправни системи. Класически принцип на относителността | 16 |
| 2.4 | Импулс. Закон за запазване на импулса | 17 |
| 2.5 | Работа и мощност | 19 |
| 2.5.1 | Работа | 19 |
| 2.5.2 | Мощност | 20 |
| 2.6 | Енергия | 20 |
| 2.6.1 | Кинетична енергия | 20 |
| 2.6.2 | Консервативни сили и потенциална енергия | 20 |
| 2.6.3 | Закон за запазване на енергията | 21 |
| 3 | Лекция 3: Механика на идеално твърдо тяло | 23 |
| 3.1 | Кинематика на въртливо движение на материална точка | 23 |
| 3.1.1 | Ъглова скорост | 23 |
| 3.1.2 | Моментна ъглова скорост | 23 |
| 3.1.3 | Ъглово ускорение | 23 |

| | | |
|----------|---|-----------|
| 3.2 | Момент на сила и момент на импулса. Основно уравнение . | 24 |
| 3.3 | Инерчен момент | 25 |
| 3.4 | Въртене около постоянна ос | 26 |
| 3.5 | Аналогия между величини при постъпателно и въртливо движение | 26 |
| 3.6 | Приложения и примери | 27 |
| 3.6.1 | Момент на сила | 27 |
| 3.6.2 | Закон за запазване на момента на импулса | 27 |
| 3.6.3 | Условия за равновесие | 28 |
| 4 | Лекция 4: Термодинамика | 29 |
| 4.1 | Основни понятия | 29 |
| 4.2 | Опитни закони | 30 |
| 4.3 | Уравнение за състоянието на идеалния газ (Уравнение на Клапейрон - Менделеев) | 32 |
| 4.4 | Първи принцип на термодинамиката | 33 |
| 4.5 | Топлинни капацитети | 34 |
| 4.6 | Изопроцеси и работа при тях | 35 |
| 4.6.1 | Изохорен | 36 |
| 4.6.2 | Изобарен | 36 |
| 4.6.3 | Изотермен | 36 |
| 4.6.4 | Адиабатен | 36 |
| 4.7 | Още за видовете процеси | 37 |
| 4.8 | Цикъл на Карно | 37 |
| 4.9 | Формулировки на втория принцип на термодинамиката . . | 40 |
| 5 | Лекция 5: Молекулна физика | 41 |
| 5.1 | Основно уравнение на молекулно-кинетичната теория . . . | 41 |
| 5.2 | Физичен смисъл на величината температура. | 41 |
| 5.3 | Функция на разпределение | 43 |
| 5.4 | Разпределение на Болцман | 44 |
| 6 | Електростатика и електричен ток | 45 |
| 6.1 | Електричен заряд | 45 |
| 6.2 | Закон на Кулон | 45 |
| 6.3 | Електрично поле | 47 |
| 6.4 | Поток на интензитета | 50 |
| 6.5 | Закон на Гаус (Теорема на Гаус) | 50 |

| | | |
|-----------|--|-----------|
| 6.5.1 | Формулировка на закона на Гаус | 50 |
| 6.5.2 | Приложения на закона на Гаус. | 51 |
| 6.6 | Работа на електростатичното поле | 54 |
| 6.7 | Потенциал | 55 |
| 6.8 | Проводници в електрично поле | 58 |
| 6.8.1 | Кондензатор | 59 |
| 6.9 | Диелектрици в електрично поле | 60 |
| 6.9.1 | Полярни и неполярни молекули | 60 |
| 6.9.2 | Поляризация | 61 |
| 7 | Лекция 7: Електричен ток | 63 |
| 7.1 | Електричен ток | 63 |
| 7.2 | Електродвижещо напрежение | 64 |
| 7.3 | Закони на постоянния електричен ток | 65 |
| 7.4 | Работа и мощност на тока | 67 |
| 8 | Лекция 8: Магнетизъм | 69 |
| 8.1 | Магнитно поле. Закон на Био-Савар | 69 |
| 8.1.1 | Общи сведения | 69 |
| 8.1.2 | Закон на Био-Савар | 70 |
| 8.2 | Циркулация на вектора на магнитната индукция | 71 |
| 8.3 | | 71 |
| 8.4 | | 71 |
| 9 | Лекция 9: Трептения | 72 |
| 10 | Лекция 10: Оптика | 73 |

1 Лекция 1: Кинематика

Механиката се дели на:

- Кинематика: описва движението, без да се интересува от причините, които го пораждат.
- Динамика: изучава законите за движение и причините, които го предизвикват.
- Статика: изучава условията за равновесие на телата.

1.1 Основни понятия

- Материална точка: тяло, чиито форма и размери могат да се пренебрегнат при изучаване на движението му.
- Отправно тяло: тяло, спрямо което отчитаме движението.
- Отправна система: състои се от отправно тяло, координатна система и часовник.
- Радиус вектор: вектор от началото на отправната система до материалната точка. Означава се с $\vec{r}(t)$
- Траектория: линията, описвана от материалната точка при движението ѝ.
- Път: дължината на траекторията от началното до крайното положение.
- Преместване: вектор от началното до крайното положение.

1.2 Праволинейно движение

Като начало ще разгледаме движението само по едно направление, например по оста x . Такова движение се нарича праволинейно.

1.2.1 Средна скорост

Средна скорост: преместването по Δx разделена на интервала време Δt , или $V(t) = \frac{\Delta x}{\Delta t}$.

1.2.2 Моментна скорост

Ако интервала е много малък ($\Delta t \rightarrow 0$) скоростта се нарича моментна : $V(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt}$. dx е много малко преместване извършено в за много малък интервал от време dt .

Моментната скорост е първа производна на радиус-вектора по времето. или

$$V(t) = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

$$V = \left[\frac{m}{s} \right] = \left[\frac{km}{h} \right], \quad 1 \frac{m}{s} = 3,6 \frac{km}{h}$$

1.2.3 Средно ускорение

Средно ускорение наричаме изменението на скоростта ΔV , разделено на интервала време, за който е извършено това изменение: $a(t) = \frac{\Delta V}{\Delta t}$.

1.2.4 Моментно ускорение

Ако интервала е много малък ($\Delta t \rightarrow 0$) ускорението се нарича моментно : $a(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta V}{\Delta t} = \frac{dV}{dt}$.

Моментното ускорение е първа производна на скоростта по времето и втора производна на радиус-вектора по времето: или

$$a(t) = \frac{dV}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$$

$$a = \left[\frac{m}{s^2} \right]$$

Пример 1.2.1. Тяло се движи по закон $x = 5t^3 + 2t^2 + 1$. Да се намери скоростта и ускорението в момента $t = 1s$.

Решение:

$$\begin{aligned}
V(t) &= \frac{dx}{dt}, \quad a(t) = \frac{dV}{dt} \\
V(t) &= 5 \cdot 3 \cdot t^{3-1} + 2 \cdot 2 \cdot t^{2-1} + 0 = 15 \cdot t^2 + 4 \cdot t \\
a(t) &= 15 \cdot 2 \cdot t^{2-1} + 4 = 30 \cdot t + 4 \\
V(1) &= 15 \cdot 1^2 + 4 \cdot 1 = 15 + 4 = 19 \frac{m}{s} \\
a(1) &= 30 \cdot 1 + 4 = 30 + 4 = 34 \frac{m}{s^2}
\end{aligned}$$

1.3 Движение с постоянна скорост

Нека материална точка се движи с начална скорост V_0 . В момента $t_0 = 0$ тя започва да се движи с постоянно ускорение $a = const$. В някакъв по-късен момент t материалната точка се движи със скорост V . От дефиницията за ускорение $a = \frac{\Delta V}{\Delta t}$ можем да запишем

$$\begin{aligned}
a &= \frac{V - V_0}{t - t_0} = \frac{V - V_0}{t} \\
a &= \frac{V - V_0}{t} \implies V - V_0 = at \implies V = V_0 + at
\end{aligned}$$

Изразът за зависимостта на скоростта от времето ($V = V_0 + at$) се нарича закон за скоростта.

Нека материална точка започва да се движи в момента $t_0 = 0$ от положение с координата x_0 с постоянна скорост $V_0 = const$. В някакъв по-късен момент t материалната точка има координата x . От дефиницията за скорост $V_0 = \frac{\Delta x}{\Delta t}$ можем да запишем $V_0 = \frac{x - x_0}{t - t_0}$ или $x = x_0 + V_0(t - t_0)$, но $t_0 = 0$ от където следва

$$x = x_0 + V_0 t$$

При движение с постоянно ускорение a към горния израз се добавя още един член, отчитащ промяната в скоростта:

$$x = x_0 + V_0 t + \frac{at^2}{2}$$

Изразът, даващ зависимостта на радиус-вектора от времето се нарича закон за движение.

Знаците пред скоростта и ускорението в горните изрази могат да бъдат като положителни, така и отрицателни. Знакът е положителен, ако посоката на V или a съвпада с посоката на оста x и отрицателен, ако посоката е противоположна на оста x .

Ако ускорението е константа и скоростта на тялото нараства с времето, движението се нарича *равноускорително*. Ако скоростта на тялото намалява – *равнозакъснително*, а ако ускорението е нула и скоростта на тялото не се променя, говорим за *равномерно* движение.

Пример 1.3.1. Кола се движи със скорост V_0 . След задействане на спирачката, колата започва да се движи равнозакъснително с ускорение a и скоростта на колата намалява до V . Намерете спирачния път.

Решение:

$$V = V_0 - at$$

$$x = V_0 t - \frac{at^2}{2}$$

От първото равенство имаме $t = \frac{V_0 - V}{a}$ и замествахме във второто равенство

$$x = V_0 \frac{V_0 - V}{a} - \frac{1}{2} a \left(\frac{V_0 - V}{a} \right)^2$$

$$x = \frac{V_0^2 - VV_0}{a} - \frac{a}{2} \left(\frac{V_0^2 - 2VV_0 + V^2}{a^2} \right)$$

$$x = \frac{V_0^2 - VV_0}{a} - \frac{a(V_0^2 - 2VV_0 + V^2)}{2a^2}$$

$$x = \frac{2(V_0^2 - VV_0)}{2a} - \frac{V_0^2 - 2VV_0 + V^2}{2a}$$

$$x = \frac{2V_0^2 - 2VV_0 - V_0^2 + 2VV_0 - V^2}{2a}$$

$$x = \frac{V_0^2 - V^2}{2a}$$

Пример 1.3.2. Тяло е хвърлено вертикално нагоре от височина $h_0 = 1m$ с начална скорост $V_0 = 10 \frac{m}{s}$. След колко време тялото ще достигне максимална височина? До каква максимална височина ще се издигне тялото?

След колко време и с каква скорост тялото ще падне до $h = 0$.

Решение:

$$g = 9,8 \frac{m}{s^2} \approx 10 \frac{m}{s^2}.$$

$$V = V_0 - gt$$

$$y = h_0 + V_0 t - \frac{gt^2}{2}$$

Знакът пред V_0 е положителен, защото посоката ѝ съвпада с посоката на оста y , а знакът пред g е отрицателен, защото посоката му е противоположна на оста y . Когато тялото се издига, скоростта му намалява, в най-високата точка става нула, след което тялото започва да пада, скоростта му става отрицателна, понеже е насочена срещу оста y . В най-високата точка $V = 0$ или $0 = V_0 - gt$. От тук намираме времето, за което тялото ще достигне най-високата точка $t = \frac{V_0}{g} = \frac{10}{10} = 1s$. Заместваме това време в израза за y за да получим максималната височина:

$$h_{max} = h_0 + V_0 t - \frac{gt^2}{2} = 1 + 10 \cdot 1 - \frac{10 \cdot 1^2}{2} = 11 - 5 = 6m$$

$$h = 0 \implies y = 0$$

$$0 = h_0 + V_0 t - \frac{gt^2}{2}$$

$$0 = 1 + 10t - \frac{10t^2}{2}$$

$$-5t^2 + 10t + 1 = 0$$

$$D = 10^2 - 4 \cdot (-5) \cdot 1 = 100 + 20 = 120$$

$$t_{1,2} = \frac{-10 \pm \sqrt{120}}{2 \cdot (-5)} = \frac{-10 \pm 2\sqrt{30}}{-10} = \frac{-5 \pm \sqrt{30}}{-5}$$

$$t_1 = \frac{-5 - \sqrt{30}}{-5} \approx -0.1s$$

$$t_2 = \frac{-5 + \sqrt{30}}{-5} \approx 2.1s$$

Физичен смисъл има само положителното време. Заместваме го в израза за скоростта $V = V_0 - gt = 10 - 10 \cdot 2.1 = -11m/s$ Това е скоростта, с която тялото пада на земята. Тя е отрицателна, защото е насочена срещу оста y .

1.4 Движение при произволна форма на траекторията

Когато движението не е праволинейно, скоростта и ускорението се записват за всяка от компонентите на радиус-вектора:

$$V_x = \frac{dx}{dt}, \quad V_y = \frac{dy}{dt}, \quad V_z = \frac{dz}{dt} \quad \vec{V} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

Скоростта \vec{V} е векторна величина - тя се характеризира с големина и посока. Големината на скоростта се определя от координатите на скоростта (по Питагоровата теорема) $V = \sqrt{V_x^2 + V_y^2 + V_z^2}$

Аналогично:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$$

Тъй като скоростта е вектор, тя може да се изменя поради промяна на големината и поради промяна на посоката си.

Ускорението, дължащо се на изменение на скоростта по големина се нарича тангенциално ускорение \vec{a}_τ . То има посока, съвпадаща с направлението на скоростта.

Ускорението, дължащо се на изменение на скоростта по посока се нарича нормално ускорение \vec{a}_n . То има посока, перпендикулярна на направлението на скоростта. Може да се покаже, че $\vec{a}_n = \frac{V^2}{R}$, като R е радиусът на кривината на траекторията в разглежданата точка.

От казаното по-горе е ясно, че при праволинейно движение нормалното ускорение е винаги нула. При движение по крива, дори и с постоянна скорост, нормалното ускорение е различно от нула. Пълното ускорение се получава като векторна сума от тангенциалното и нормалното ускорение:

$$\vec{a} = \vec{a}_\tau + \vec{a}_n$$

При постоянно ускорение законът за скоростта и за движение се записват във векторен вид:

$$\vec{V} = \vec{V}_0 + \vec{a}t$$

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{V}_0t + \frac{\vec{a}t^2}{2}$$

След това се записват уравненията за всяка от компонентите на векторите.

Пример 1.4.1. Тяло е хвърлено под ъгъл $\alpha = 30^\circ$ спрямо хоризонта с начална скорост $V_0 = 10 \frac{m}{s}$. Намерете максималната височина, до която се издига тялото и разстоянието, което то прелита.

Решение: $\vec{r}_0 = 0$.

$$\begin{aligned}\vec{V} &= \vec{V}_0 + \vec{g}t \\ \vec{r} &= \vec{V}_0 t + \frac{\vec{g}t^2}{2}\end{aligned}$$

Всеки от векторите може да бъде разложен на две компоненти x и y .

По оста x : $V_x = V_{0x}$, $x = V_{0x}t$

По оста y : $V_y = V_{0y} - gt$, $y = V_{0y}t - \frac{gt^2}{2}$

Тук сме взели предвид, че по оста x няма ускорение, а по оста y ускорението е g , насочено надолу, в посока обратна на оста y (и затова с отрицателен знак).

$$V_{0x} = V_0 \cos 30^\circ = \frac{\sqrt{3}}{2} V_0 \quad V_{0y} = V_0 \sin 30^\circ = \frac{V_0}{2}$$

В най високата точка V_y е равна на 0: $0 = V_{0y} - gt$ и времето за което тялото достига максимална височина е $t = \frac{V_{0y}}{g}$ Заместваме това време в израза за y и получаваме

$$\begin{aligned}y_{max} &= V_{0y} \frac{V_{0y}}{g} - \frac{g}{2} \cdot \left(\frac{V_{0y}}{g} \right)^2 \\ y_{max} &= \frac{V_{0y}^2}{g} - \frac{1}{2} \cdot \frac{V_{0y}^2}{g} \\ y_{max} &= \frac{1}{2} \cdot \frac{V_{0y}^2}{g} = \frac{1}{2} \cdot \frac{\left(\frac{10}{2} \right)^2}{10} = \frac{5^2}{20} = \frac{25}{20} = 1.25m\end{aligned}$$

В общия случай, когато ускорението не е постоянно, законът за скоростта се получава с интегриране.

$$\begin{aligned}\vec{a} &= \frac{d\vec{V}}{dt} \Leftrightarrow d\vec{V} = \vec{a}dt \\ \vec{V} &= \int_0^t \vec{a}(t)dt + \vec{V}_0\end{aligned}$$

Аналогично закона за движение :

$$\vec{V} = \frac{d\vec{r}}{dt} \Leftrightarrow d\vec{r} = \vec{V} dt$$

$$\vec{r} = \int_0^t \vec{V}(t) dt + \vec{r}_0$$

Ще използваме този резултат за да получим закона за движение при постоянно ускорение. При движение с постоянно ускорение

$$\vec{V} = \int_0^t \vec{a} dt + \vec{V}_0 = \vec{V}_0 + \vec{a} \int_0^t dt = \vec{V}_0 + \vec{a}t$$

Заместваме този резултат в $\vec{r} = \int_0^t \vec{V}(t) dt + \vec{r}_0$ и получаваме

$$\vec{r} = \int_0^t (\vec{V}_0 + \vec{a}t) dt + \vec{r}_0 = \vec{r}_0 + \int_0^t \vec{V}_0 dt + \int_0^t \vec{a}t dt$$

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{V}_0 t + \frac{\vec{a}t^2}{2}$$

2 Лекция 2: Динамика на материална точка

2.1 Принципи на механиката (Принципи на Нютон)

2.1.1 Първи принцип

Всяко тяло запазва състоянието си на покой или на праволинейно равномерно движение, докато външно въздействие не го изведе от това състояние.

Този принцип не е в сила за всички отправни системи. Отправните системи, за които той е в сила, се наричат *инерциални отправни системи*. Величината, която количествено характеризира взаимодействието между телата, се нарича сила. Силата е векторна величина – има големина, посока и приложна точка. Означава се с буквата F . Мерната единица за сила е нютон N .

Телата притежават свойството инертност – съпротивляват се на въздействие, което се стреми да ги извади от състоянието им на покой или на праволинейно равномерно движение. Това свойство се характеризира с величината маса m . Измерва се в килограми kg . Колкото по-голяма масата на едно тяло, толкова по-трудно е да изменим неговата скорост.

Произведението на масата и скоростта на едно тяло се нарича импулс

$$\vec{p} = m\vec{V}$$

Мерната единица за импулс е $\frac{kg \cdot m}{s}$

2.1.2 Втори принцип

Първата производна на импулса по времето е равна на силата, действаща на тялото.

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

Ако масата не се променя можем да запишем

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{dm\vec{V}}{dt} = m \frac{d\vec{V}}{dt} = m\vec{a}$$

Мерната единица за сила $N = \frac{kg \cdot m}{s^2}$, Когато на тялото действат няколко сили, \vec{F} е векторната сума на тези сили.

2.1.3 Трети принцип

Силите на взаимодействие между две тела са равни по големина и противоположни по посока.

2.2 Някои видове сили

2.2.1 Гравитационна сила

Законът на Нютон за гравитацията гласи: *Между всеки две материални точки действа сила на привличане, която е правопропорционална на произведението на масите им и обратно пропорционална на квадрата на разстоянието между тях.*

$$F = \gamma \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

$\gamma = 6.67 \cdot 10^{-11} \frac{N \cdot m^2}{kg^2}$, m_1, m_2 - масите на двете материални точки, а r - разстоянието между тях.

Пример 2.2.1. Две тела с маси $m_1 = m_2 = 100kg$ са разположени на разстояние $r = 1$ m. Намерете силата на привличане.
Решение:

$$F = \gamma \frac{m_1 m_2}{r^2} = 6.67 \cdot 10^{-11} \frac{100 \cdot 100}{1^2} = 6.67 \cdot 10^{-7} N$$

2.2.2 Сила на тежестта

Разглеждаме тяло в близост до земната повърхност. Гравитационната сила, действаща на тялото в този случай ще означим с G , масата Земята с M , а разстоянието до центъра на Земята с R . Записваме закона за гравитацията:

$$G = \gamma \frac{mM}{R^2} = m \left(\gamma \frac{M}{R^2} \right)$$

$\gamma \frac{M}{R^2}$ е еднаква за всички тела величина, която се означава с g и се нарича земно ускорение. Стойността на $g \approx 9.8 \frac{m}{s^2}$ е измерена експериментално. Оттук може да запишем за силата на тежестта:

$$G = mg$$

При принципите на Нютон въведохме масата като мярка за инерчните свойства на телата. Тук даваме още едно определение за масата – тя характеризира гравитационните свойства на телата. Масата в $\vec{F} = m\vec{a}$ се нарича инертна маса, а масата в $G = mg$ - тежка маса. Съгласно съвременната физика тежката и инертната маса са еквивалентни.

2.2.3 Реакция на опората

Разглеждаме книга поставена на един чин. Книгата действа на чина със силата на тежестта $G = mg$, насочена надолу. Съгласно третия принцип на Нютон и чинът действа на книгата със същата по големина сила, но насочена нагоре. Тази сила се нарича реакция на опората и ще я означаваме с N . В крайна сметка на книгата действат две равни по големина сили G и N , насочени в противоположни посоки. Тяхната векторна сума е нула и затова книгата остава в покой.

Реакцията на опората винаги е перпендикулярна на повърхността, на която е поставено тялото.

Пример 2.2.2. Тяло се спуска без триене по равнина, наклонена под ъгъл θ . Определете ускорението на тялото и реакцията на опората.

Решение:

Избираме отправна система, при която оста x е успоредна на равнината, а оста y е перпендикулярна на равнината. Записваме втория принцип на Нютон $\vec{F} = m\vec{a}$. На тялото действат две сили: сила на тежестта и реакция на опората и следователно силата \vec{F} е сума от тези две сили.

$$\vec{F} = \vec{G} + \vec{N} = m\vec{a}$$

Записваме това уравнение за всяка от осите

$$F_x = G_x = ma$$

$$F_y = N - G_y = 0$$

Тук сме отчели, че по оста y няма движение и ускорението е нула. В горните изрази: $G_x = G \sin \theta = mg \sin \theta$, $G_y = G \cos \theta = mg \cos \theta$

$$G_x = mg \sin \theta = ma$$

$$a = g \sin \theta$$

$$N = G_y = mg \cos \theta$$

2.2.4 Сила на триене

Разглеждаме тяло, поставено върху хоризонтална поставка. Между молекулите на тялото и на поставката възникват електромагнитни сили, които се противопоставят на движението на тялото спрямо поставката. Тези сили се наричат сили на триене. Силата на триене винаги е насочена срещу посоката на движение (на фигурата външната сила F движи тялото надясно, а силата на триене f е насочена наляво. Големината на силата на триене е пропорционална на реакцията на опората N .

$$f = kN$$

Коефициентът на пропорционалност k се нарича коефициент на триене и зависи от материала, от който са изработени триещите се повърхности, грапавините и други.

Пример 2.2.3. Автомобил с маса $m = 1000\text{kg}$ се движи по хоризонтален път със скорост $V_0 = 54\text{km/h}$. След задействане на спирачките автомобилът спира за време 5 s . Определете силата на триене и коефициента на триене.

Решение:

Като имаме предвид, че $1\text{ m/s} = 3,6\text{ km/h}$, намираме, че $V_0 = 54\text{ km/h} = 15\text{ m/s}$.

$$V = V_0 - at$$

В момента на спиране $V = 0$ и $0 = V_0 - at$ или $a = \frac{V_0}{t} = \frac{15}{5} = 3\frac{\text{m}}{\text{s}^2}$.

От $f = ma$ получаваме $f = 1000 \cdot 3 = 3000\text{N}$

$f = kN$ Тук, понеже сме на хоризонтален път, $N = mg$ и $f = kmg$. Последно:

$$k = \frac{f}{mg} = \frac{3000}{1000 \cdot 10} = 0.3$$

Пример 2.2.4. Шейна се движи по хоризонтална повърхност, като коефициентът на триене между шейната и снега е k . Теглим шейната със сила T насочена под ъгъл θ . Напишете уравненията за силите, действащи на шейната

Решение: Записваме втория принцип на Нютон: $\vec{F} = m\vec{a}$, $\vec{F} = \vec{T} + \vec{G} + \vec{f} + \vec{N}$ е векторна сума от всички сили, действащи на шейната: силата T , с която теглим, силата на тежестта $G = mg$, силата на триене $f = kN$

силата на реакция на опората N .

Записваме уравненията за силите по всяка ос:

по x : $T_x - f = ma$

по y : $T_y + N - G = 0$

като: $T_x = T \cos \theta, T_y = T \sin \theta$

От второто уравнение $N = G - T_y$; т.е. реакцията на опората е по-малка от силата на тежестта, защото ние теглим нагоре. Като заместим тази стойност в силата на триене в първото уравнение, можем да намерим ускорението.

2.3 Инерциални и неинерциални отправни системи. Класически принцип на относителността

Нека инерциалната система K условно е неподвижна, а системата K' се движи спрямо нея праволинейно равномерно със скорост \vec{V}_0 . Възниква въпросът: изменят ли се законите на класическата механика при преход от една инерциална система K в друга инерциална система K' ? Получените резултати по този въпрос се формулират като *класически принцип на относителността (принцип на Галилей за относителността)*. Той гласи: *законите на класическата механика са еднакви във всички инерциални системи.*

По късно Айнщайн в теорията на относителността е допълнил принципа като *всички закони на природата са еднакви във всички инерциални системи.* (Става дума не само за законите на механиката, а за всички закони.)

Дотук – системата K' се движи равномерно спрямо K . Нека системата K' се движи с ускорение a_0 спрямо K . В този случай K' вече не е инерциална отправна система. На всички тела в K' ще действа инерчна сила $F_e = -ma_0$ насочена в посока обратна на a_0 . Например автобус потегля с ускорение. Всички пътници политат назад (в посока обратна на ускорението).

Следващия случай, който ще разгледаме е неинерциална система, която се върти с постоянна скорост. В този случай инерчната сила се нарича центробежна сила. Тя е насочена перпендикулярно на оста на въртене и се стреми да отдалечи материалната точка от оста на въртене.

$$F_c = ma_n = \frac{mV^2}{r}$$

Пример 2.3.1. С каква скорост се движи един изкуствен спътник на Земята?

Решение: За да стане едно тяло изкуствен спътник трябва центробежната сила да компенсира гравитационната сила.

$$\gamma \frac{mM}{R^2} = \frac{mV^2}{r}$$

m - маса на спътника, M - масата на земята, r - радиуса на орбитата.

$$V = \sqrt{\gamma \frac{M}{r}} = \sqrt{6.67 \cdot 10^{-11} \frac{5.9 \cdot 10^{24}}{6700 \cdot 1000}} = 7664 \frac{m}{s} \approx 8 \frac{km}{s}$$

Тук сме приели, че радиусът на орбитата е 6700 km, т.е. спътникът се движи на около 330 km над земната повърхност. (От резултата се вижда, че при друг радиус на орбитата на спътника, неговата скорост ще е различна.)

Пример 2.3.2. Автомобил с маса $m = 1000kg$ се движи по завой с радиус $r = 100m$ и коефициент на триене между гумите и асфалта $k = 0.4$. С каква максимална скорост може да се движи колата без да излезе от пътя?

Решение:

Реакцията на опората $N = G = mg = 1000 \cdot 10 = 10000N$

Силата на триене $f = kN$ трябва да е по голяма или равна на центробежната сила, за да остане колата на пътя

$$kN = \frac{mV^2}{r}$$

$$V = \sqrt{\frac{kNr}{m}} = \sqrt{\frac{0.4 \cdot 10000 \cdot 100}{1000}} = \sqrt{400} = 20 \frac{m}{s}$$

2.4 Импулс. Закон за запазване на импулса

Импулс на Сила: От втория принцип на Нютон: $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$, може да получим $d\vec{p} = \vec{F}dt$. Изменението на импулса е равно на силата, умножена по времето, за което е станало това изменение.

Втория принцип на Нютон: $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$ е в сила и за системи, състоящи се

от много тела. В този случай \vec{p} е векторна сума на импулсите на всички тела, изграждащи системата, а \vec{F} е векторна сума от всички действащи сили. Ако сумата от силите е нула, то

$$0 = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

Щом производната на една величина е нула, то тази величина е константа.

$$\vec{p} = \text{const}$$

Закон за запазване на импулса (ЗЗИ): Импулсът на затворена система от материални точки е постоянна величина.

Затворена система в случая означава система, на която не действат външни сили (или сумата на външните сили е нула).

Пример 2.4.1. Върху неподвижен ($V_{01} = 0 \frac{m}{s}$) скейтборд с маса $m_1 = 5kg$ скача дете с маса $m_2 = 45kg$ и хоризонтална скорост $V_{02} = 2 \frac{m}{s}$ и остава върху него. Намерете скоростта на детето със скейтборда.

Решение:

Преди скока:

$$\text{Импулс на скейтборда } p_{01} = m_1 V_{01} = 0 \frac{kg \cdot m}{s}$$

$$\text{Импулс на детето } p_{02} = m_2 V_{02} = 45 \cdot 2 = 90 \frac{kg \cdot m}{s}$$

Общ импулс на системата преди скока:

$$p_0 = p_{01} + p_{02} = m_1 V_{01} + m_2 V_{02} = 0 + 90 = 90 \frac{kg \cdot m}{s}$$

След скока: Импулс на скейтборда $p_1 = m_1 V$

Импулс на детето $p_2 = m_2 V$

Скоростта V е с която се пързали и еднаква за детето и скейтборда.

Общ импулс на системата след скока: $p = p_1 + p_2 = m_1 V + m_2 V = (m_1 + m_2)V$

Прилагаме закона за запазване на импулса: $p_0 = p$

$$m_1 V_{01} + m_2 V_{02} = (m_1 + m_2)V$$

$$V = \frac{m_1 V_{01} + m_2 V_{02}}{m_1 + m_2} = \frac{90}{50} = 1.8 \frac{m}{s}$$

Пример 2.4.2. От пушка с маса $m_1 = 5kg$ се изстрелва куршум с маса $m_2 = 5g$ и скорост $V_2 = 100\frac{m}{s}$. Намерете скоростта на отката на пушката.

Решение:

В началото преди изстрела всички тела са неподвижни и импулсът е $p_0 = 0$. След изстрела $p = p_1 + p_2 = m_1V_1 + m_2V_2$. Тук V_1 е неизвестната скорост на пушката след отката. ЗЗИ: $p_0 = p$ или $0 = m_1V_1 + m_2V_2$

$$V_1 = -\frac{m_2}{m_1}V_2 = -\frac{0.005}{5}100 = -0,1\frac{m}{s}$$

Знакът минус означава, че посоката на скоростта на отката е противоположна на посоката на куршума

2.5 Работа и мощност

2.5.1 Работа

Нека върху т.М действа сила \vec{F} и тя извършва безкрайно малко преместване $d\vec{r}$. Скаларното произведение на силата и преместването се нарича елементарна работа. $dA = \vec{F} \cdot d\vec{r}$.

Съгласно свойствата на скаларното произведение на два вектора, изразът може да се представи във вида $dA = Fdr \cos \alpha$, $\alpha = \angle(\vec{F}; d\vec{r})$

Нека компонентите на силата \vec{F} са F_x, F_y, F_z , а компонентите на преместването $d\vec{r}$ са dx, dy, dz . Съгласно свойствата на скаларното произведение

$$dA = F_x dx + F_y dy + F_z dz$$

При произволно преместване от положение 1 с радиус-вектор \vec{r}_1 до положение 2 с радиус-вектор \vec{r}_2 , работата и силата се определят с интегриране на елементарните работи.

$$A = \int_{r_1}^{r_2} \vec{F} d\vec{r} = \int_{r_1}^{r_2} F \cos \alpha dr$$

Ако силата е постоянна и ъгълът не се мени

$$A = \int_{r_1}^{r_2} F \cos \alpha dr = F \cos \alpha \int_{r_1}^{r_2} dr = F \cos \alpha (r_2 - r_1) = F \cos \alpha \Delta r$$

Единицата SI за величината работа е $N \cdot m = J$ (джаул). Работа $A = 1 J$ е работата, извършена от сила $1 N$ при преместване на тялото на разстояние $1 m$.

2.5.2 Мощност

Мощност на сила \vec{F} се нарича отношението на елементарната работа dA , извършена от силата за интервал от време dt , към този интервал dt , т.е.

$$P = \frac{dA}{dt}$$

Мощността е скаларна величина. В SI $[P] = W$ (ват). Мощността на силата е 1 W, когато силата, извършва работа 1 J за време 1 s.

2.6 Енергия

2.6.1 Кинетична енергия

Може да се покаже, че извършената работа A за промяна на скоростта на тяло от начална стойност v_1 до крайна стойност v_2 е равна на

$$A_{12} = E_{k_2} - E_{k_1}$$

E_k се нарича кинетична енергия и се дава с формулата

$$E_k = \frac{mV^2}{2}$$

Този резултат показва, че механичната работа е равна на разликата между крайната и началната стойност на кинетичната енергия на материалната точка.

Пример 2.6.1. Камък с маса 2 kg е хвърлен вертикално надолу, като за даден период от време увеличава скоростта си от 5 на $10 \frac{m}{s}$. Намерете работата, извършена от силата на тежестта.

$$A = E_{k_2} - E_{k_1} = \frac{mV_2^2}{2} - \frac{mV_1^2}{2} = \frac{2 \cdot 10^2}{2} - \frac{2 \cdot 5^2}{2} = 75 J$$

2.6.2 Консервативни сили и потенциална енергия

Консервативни сили: Консервативни сили се наричат силите, работата на които не зависи от вида на траекторията, а се определя само от началното и крайното положение на материалната

точка. Работата на консервативните сили, извършена за всяка затворена траектория винаги е равна на нула.

Потенциална енергия $E_p : A_{12} = E_{p_1} - E_{p_2}$

$$E_p = mgh$$

2.6.3 Закон за запазване на енергията

Работата, която извършват консервативните сили в затворена система, в която действат само консервативни сили може да се изрази:

чрез кинетичната енергия: $A_{12} = E_{k_2} - E_{k_1}$

чрез потенциалната енергия: $A_{12} = E_{p_1} - E_{p_2}$

Откъдето $E_{p_1} - E_{p_2} = E_{k_2} - E_{k_1}$ и $E_{k_1} + E_{p_1} = E_{k_2} + E_{p_2}$. $E = E_k + E_p$ се нарича пълна механична енергия.

Закон за запазване на енергията(ЗЗЕ): В една затворена механична система, в която действат само консервативни сили, пълната механична енергия е константа.

Пример 2.6.2. Тяло пада от височина $h_0 = 20m$ без начална скорост. С каква скорост тялото ще достигне земята?

Решение:

В момента на хвърляне:

$$E_{k_1} = 0, E_{p_1} = mgh_0 \implies E_1 = E_{k_1} + E_{p_1} = mgh_0.$$

На земята:

$$E_{k_2} = \frac{mV^2}{2}, E_{p_2} = 0 \implies E_2 = E_{k_2} + E_{p_2} = \frac{mV^2}{2}.$$

ЗЗЕ:

$$E_1 = E_2$$

$$mgh_0 = \frac{mV^2}{2}$$

$$V = \sqrt{2gh_0} = \sqrt{2 \cdot 10 \cdot 20} = 20 \frac{m}{s}$$

Пример 2.6.3. Тяло е хвърлено вертикално нагоре от височина $h_0 = 1m$ с начална скорост $v_0 = 10 \frac{m}{s}$. До каква максимална височина ще се издигне тялото?

Решение:

В момента на хвърляне:

$$E_{k_1} = \frac{mV_0^2}{2}, E_{p_1} = mgh_0 \implies E = E_{k_1} + E_{p_1} = \frac{mV_0^2}{2} + mgh_0$$

На максимална височина:

$$E_{k_2} = 0, E_{p_2} = mgh_{max} \implies E_2 = E_{k_2} + E_{p_2} = mgh_{max}.$$

ЗЗЕ:

$$E_1 = E_2$$

$$mgh_{max} = \frac{mV_0^2}{2} + mgh_0$$

$$h_{max} = h_0 + \frac{V_0^2}{2g} = 1 + \frac{10^2}{2 \cdot 10} = 6m$$

3 Лекция 3: Механика на идеално твърдо тяло

3.1 Кинематика на въртливо движение на материална точка

При въртливо движение траекторията на всяка точка от тялото е окръжност. Нека дадена точка се е завъртяла на ъгъл $\Delta\varphi$ за време Δt

3.1.1 Ъглова скорост

Ъглова скорост $\vec{\omega}$ се нарича векторната величина $\omega = \frac{\Delta\varphi}{\Delta t}$. Когато въртенето е в посока обратна на часовниковата стрела, посоката на вектора е от равнината на въртене нагоре.

$$[\omega] = \frac{rad}{s}$$

3.1.2 Моментна ъглова скорост

Когато интервалът време е много малък, дефинираме моментна ъглова скорост $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} = \frac{d\varphi}{dt}$

3.1.3 Ъглово ускорение

Ъглово ускорение $\vec{\alpha}$ се нарича векторната величина: $\vec{\alpha} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\vec{\omega}}{\Delta t} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$

$$[\alpha] = \frac{rad}{s^2}$$

При ускорително движение, посоката на $\vec{\alpha}$ и $\vec{\omega}$ съвпадат, а при закъснително - посоката на $\vec{\alpha}$ е обратна на $\vec{\omega}$.

По подобие на закона за скоростта и закона за движение при праволинейно движение и тук можем да напишем:

$$\omega = \omega_0 + \alpha t$$

$$\varphi = \varphi_0 + \omega_0 t + \frac{\alpha t^2}{2}$$

При завъртане на ъгъл $\Delta\varphi$ материалната точка изминава път

$$\Delta s = R\Delta\varphi$$

При малък ъгъл на завъртане $\Delta s \approx \Delta r, \Delta r = R\Delta\varphi$. Делим двете страни на това равенство на Δt и получаваме връзка между линейна скорост \vec{V} и ъглова скорост $\vec{\omega}$

$$V = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta r}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} R \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} = R\Delta\omega$$

Тангенциалното ускорение се получава:

$$a_t = \frac{dV}{dt} = R \frac{\Delta\omega}{\Delta t} = R\alpha$$

А нормалното ускорение:

$$a_n = \frac{V^2}{R} = R\omega^2$$

Пример 3.1.1. Да се определи ъгловата скорост, скоростта и нормалното ускорение за точка от екватора на Земята. Радиусът на Земята е $R = 6370 \text{ km}$.

Решение:

Знаем, че Земята прави едно завъртане около оста си за 24 часа. Т.е. времето за завъртане на ъгъл $\Delta\varphi = 2\pi$ (едно пълно завъртане) е

$$\Delta t = 24h = 24h \cdot 60m \cdot 60s = 86400s$$

$$\omega = \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} = \frac{2 \cdot 3.14}{86400} = 7,27 \cdot 10^{-5} \frac{rad}{s}$$

$$V = R\omega = 6370000 \cdot 7,27 \cdot 10^{-5} = 463 \frac{m}{s} = 1666 \frac{km}{h}$$

$$a_n = \frac{V^2}{R} = 0.03 \frac{m}{s^2}$$

3.2 Момент на сила и момент на импулса. Основно уравнение

При въртеливо движение вторият принцип на Нютон се записва с различна форма. Нека т.О е произволна неподвижна точка (начало на

отправната система), а в т.А се намира частица с маса m , на която действа сила \vec{F} . Записваме втория принцип на Нютон: $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$. Умножаваме двете страни на това равенство векторно по \vec{r} , където \vec{r} е радиус вектора от т.О до т.А.

$$\vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt}$$

$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$ - момент на сила спрямо т.О

$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m\vec{V}$ - момент на импулса

От свойствата на векторното произведение може да се получи $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt}$ или

$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

За система от n материални точки (тяло):

Моментът на импулса е равен на векторната сума от моментите на импулсите

$$\vec{L} = \sum_{i=1}^n \vec{L}_i = \sum_{i=1}^n (\vec{r}_i \times \vec{p}_i)$$

Моментът на силата е равен на векторната сума на действащите сили

За затворена система от материални точки (т.е. не действат външни сили и сумата от силите на взаимодействие между частиците е нула)

$$\vec{M} = 0 \implies \frac{d\vec{L}}{dt} = 0 \implies \vec{L} = \text{const}$$

Този резултат е израз на закона за запазване на момента на импулса. Той гласи: **моментът на импулса \vec{L} на затворена система от материални точки (тяло) остава постоянен.**

3.3 Инерчен момент

$I = mr^2$ - инерчен момент на материална точка.

За система от n материални точки инерчният момент е сума от инерчните моменти на отделните точки

$$I = \sum_{i=1}^n m_i r_i^2$$

При тела разделяме мислено тялото на много малки части всяка с маса dm . Инерчният момент на всяка част е $dI = r^2 dm$. Инерчният момент на тялото намираме чрез интегриране

$$I = \int dI = \int r^2 dm$$

3.4 Въртене около постоянна ос

Разглеждаме материална точка, която се движи по окръжност с радиус r около постоянна ос. В този случай $\vec{r} \perp \vec{V}$, $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m\vec{V} \Rightarrow L = rmV$. От $V = r\omega \Rightarrow L = mr^2\omega$, $I = mr^2 \Rightarrow$

$$L = I\omega$$

$$\text{От } \vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}, L = I\omega \Rightarrow M = \frac{d(I\omega)}{dt} = I \frac{d(\omega)}{dt} = I\alpha$$

$$M = I\alpha$$

3.5 Аналогия между величини при постъпателно и въртливо движение

| Постъпателно движение | Въртливо движение |
|---|---|
| Радиус-вектор \vec{r} | Ъгъл на завъртане φ |
| Скорост $\vec{V} = \frac{d\vec{r}}{dt}$ | Ъглова скорост $\omega = \frac{d\varphi}{dt}$ |
| Ускорение $\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt}$ | Ъглово ускорение $\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$ |
| Закон за скоростта $V = V_0 + at$ | Закон за ъгловата скорост $\omega = \omega_0 + \alpha t$ |
| Закон за движение $x = x_0 + V_0 t + \frac{at^2}{2}$ | Закон за движение $\varphi = \varphi_0 + \omega_0 t + \frac{\alpha t^2}{2}$ |
| Маса m | Инерчен момент I |
| Сила \vec{F} | Момент на сила $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$ |
| Импулс $\vec{p} = m\vec{V}$ | Момент на импулса $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}, L = I\omega$ |
| Основно уравнение $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}, \vec{F} = m\vec{a}$ | Основно уравнение $\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}, M = I\alpha$ |
| Работа $dA = \vec{F} d\vec{r}$ | Работа $dA = M d\varphi$ |
| Кинетична енергия $E_k = \frac{mv^2}{2}$ | Кинетична енергия $E_k = \frac{I\omega^2}{2}$ |

3.6 Приложения и примери

3.6.1 Момент на сила

В т. А от дадено тяло е приложена сила, която предизвиква въртене на тялото около т. О. От свойствата на векторното произведение $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$ се вижда, че в този случай векторът на момента на силата е насочен от листа към нас. Големината на момента на силата е $M = rF \sin \alpha = Fr \sin \alpha = Fl$. Величината $l = r \sin \alpha$ се нарича рамо на силата. Рамото на силата е винаги перпендикулярно към правата, по чиято дължина действа силата.

Пример 3.6.1. $l_1 = 1m$, $F_1 = 20$, $l_2 = 0.1m$ $F_2 = ?$

$$\alpha = \frac{F_1 l_1}{I} = \frac{F_2 l_2}{I} \implies F_1 l_1 = F_2 l_2$$

$$F_2 = F_1 \frac{l_1}{l_2} = 20 \frac{1}{0.1} = 200N \implies \text{силата нараства 10 пъти.}$$

Пример 3.6.2. $l_1 = 1m$, $F_1 = 20$, $l_2 = 0.1m$, $F_2 = 200N$, $\alpha = \frac{\pi}{2}$

$A_1 = ?$, $A_2 = ?$

$$s_1 = \frac{2\pi l_1}{4} = 1.57m$$

$$s_2 = \frac{2\pi l_2}{4} = 0.157m$$

$$dA = Md\varphi \implies$$

$$A_1 = M_1 \frac{\pi}{2} = F_1 r_1 \frac{\pi}{2} = 20 \cdot 1 \cdot \frac{3.14}{2} = 31.4J$$

$$A_2 = M_2 \frac{\pi}{2} = F_2 r_2 \frac{\pi}{2} = 200 \cdot 0.1 \cdot \frac{3.14}{2} = 31.4J$$

$$\implies A_1 = A_2$$

3.6.2 Закон за запазване на момента на импулса

От $L = I\omega = \text{const}$ е ясно, че когато инерчният момент расте, ъгловата скорост намалява и обратно.

Пример 3.6.3. Човек седи на въртящ се стол и се върти с ъглова скорост $\omega_0 = 5 \text{ rad/s}$. Инерчният момент на човека със стола е $I_h = 1 \text{ kg} \cdot \text{m}^2$. Човекът държи две гири всяка с маса $m = 2 \text{ kg}$. В началото човекът

държи гирите на оста на въртене, а после си разперва ръцете (приемете че дължината на ръцете на човека е $r = 1m$).

Намерете ъгловата скорост.

В началото гирите са по оста и инерчният им момент е нула. Началният инерчен момент I_0 е равен на инерчният момент на човека I_h и $L_0 = I_0\omega_0$. След като човекът си разпери ръцете $I = I_h + 2I_w = I_h + 2mr^2 = 1 + 2 \cdot 2 \cdot 1 = 5kg \cdot m^2$ и $L = I\omega$. От закона за запазване на момента на импулса

$$L_0 = L \Leftrightarrow I_0\omega_0 = I\omega$$
$$\omega = \frac{I_0}{I}\omega_0 = \frac{1}{5}5 = 1 \frac{rad}{s}$$

3.6.3 Условия за равновесие

За да бъде едно тяло в равновесие, трябва да бъдат изпълнени следните две условия:

Сумата от всички сили трябва да е нула:

$$\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 + \dots = 0$$

Сумата от всички моменти на сили трябва да е нула:

$$\vec{M}_1 + \vec{M}_2 + \vec{M}_3 + \dots = 0$$

4 Лекция 4: Термодинамика

4.1 Основни понятия

Термодинамична (макроскопична) система наричаме тяло или система от тела, съставени от голям брой частици. Телата взаимодействат и обменят енергия както помежду си, така и с външната среда.

Величините, които характеризират една частица (например скорост на частицата) се наричат микроскопични параметри. Величините, които характеризират системата като цяло (например температура) се наричат макроскопични параметри.

Макроскопичните параметри се делят на две групи. Величините, които зависят от движението на частиците (например температура, налягане) се наричат вътрешни параметри. Величините, които зависят от външни тела (например обемът на съда, в който е затворен газ) се наричат външни параметри.

Съвкупността на външните и вътрешните параметри определят състоянието на системата. Величините, които еднозначно се определят от състоянието на системата се наричат функции на състоянието.

Една термодинамична система се намира в състояние на термодинамично равновесие, ако параметрите не променят стойностите си и в системата няма потоци. След известно време всяка изолирана система достига до състояние на термодинамично равновесие.

Молекулите в един газ си взаимодействат по сложен начин. Затова се използва моделът идеален газ, който отговаря на следните условия:

- Собственият обем на молекулите се пренебрегва.
- Между молекулите няма сили на взаимодействие.

Законите за идеалния газ могат в повечето случаи да се използват и за реални газове. Колкото по-ниско е налягането и по-висока температурата, толкова повече реалните газове се доближават до идеалния газ.

Нека газ въздейства върху повърхност с площ S със сила F . Величината $p = \frac{F}{S}$ се нарича налягане. Мерната единица е Паскал [Pa]. $1 = 1 \frac{N}{m^2}$

Температурата се измерва в градуси Целзий и в Келвин. Когато измерваме температурата в градуси Целзий, ще я означаваме с t , а когато я измерваме в Келвин - с T . Връзката между двете температурни скали е $T = t + 273.15$

Пример 4.1.1. Газ с налягане $p = 500kPa$ се намира в цилиндър, затворен с бутало с площ $S = 4cm^2$. Каква сила действа на буталото?

Решение:

$$p = 500kPa = 500000Pa \quad S = 4cm^2 = 0.0004m^2 \implies F = pS = 500000 \cdot 0.0004 = 200N$$

Мерната единица за обем V е кубичен метър m^3 .

Когато в една термодинамична система параметрите се променят с времето, казваме, че протича термодинамичен процес. Ако по време на процеса един от параметрите остава постоянен, процесът се нарича изопроцес. Най-важни са следните процеси:

1. Изотермен - температурата не се променя по време на процеса.
2. Изобарен - налягането не се променя.
3. Изохорен - обемът не се променя.
4. Адиабатен - протича без топлообмен с околната среда.

4.2 Опитни закони

Тук ще разгледаме някои закони, които са били установени експериментално много преди създаването на молекулно-кинетичната теория

1. Закон на Бойл-Мариот: При постоянна температура произведението от налягането и обема на дадена маса газ е константа

$$pV = const \quad T = const$$

$$p_1V_1 = p_2V_2 \quad (\text{за две състояния на газа})$$

2. Закони на Гей-Люсак (в някои учебници на Шарл): При постоянно налягане обемът нараства линейно с температурата.

$$V = V_0(1 + \alpha t) \Leftrightarrow V = V_0\alpha T \quad p = const$$

$$V_0 - \text{обем при } t = 0^\circ C, \alpha = \frac{1}{273.15} K^{-1}$$

$$\frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2} \quad (\text{за две състояния на газа})$$

При постоянен обем налягането нараства линейно с температурата.

$$p = p_0(1 + \alpha t) \Leftrightarrow p = p_0 \alpha T \quad V = const$$

p_0 - обем при $t = 0^\circ C$

$$\frac{p_1}{T_1} = \frac{p_2}{T_2} \quad (\text{за две състояния на газа})$$

3. Закон на Далтон

Когато имаме смес от няколко газа, общото налягане е сума от парциалните налягания:

$$p = p_1 + p_2 + \dots + p_n$$

Парциално се нарича налягане, което би имал даден газ при същата температура, ако сам заемаше целия обем, предоставен на сместа.

4. Число на Авогадро

В термодинамиката много важна роля играе мерната единица за количество вещество mol . Масата на един mol от дадено вещество се нарича моларна маса M . Моларната маса за даден химичен елемент в грамове е равна на относителната атомна маса на елемента, която може да се намери например в таблицата на Менделеев. Например за Хелий от таблицата на Менделеев намираме относителната атомна маса приблизително 4,003. Следователно моларната маса е $= 4.003 \frac{g}{mol} = 0.004003 \frac{kg}{mol}$

Един mol от всяко вещество съдържа еднакъв брой атоми или молекули. Броят на атомите или молекулите в един mol се нарича число на Авогадро N_A .

$$N_A = 6.022 \cdot 10^{23} mol^{-1}$$

Пример 4.2.1. Известно количество газ е затворено в съд с някакъв обем. При температура $t_1 = 20^\circ C$ налягането на газа е $p_1 = 100000 Pa$. Какво ще бъде налягането при температура $t_2 = 100^\circ C$?

Решение:

$$p_0 = \frac{p_1}{1 + \alpha t_1} = \frac{100000}{1 + \frac{20}{273}} = 93174 kPa$$

$$p_2 = p_0(1 + \alpha t_2) = 93174(1 + \frac{100}{273}) = 127304 kPa$$

4.3 Уравнение за състоянието на идеалния газ (Уравнение на Клапейрон - Менделеев)

Разглеждаме 1 mol идеален газ в състояние 1, характеризирано със дадени налягане, обем и температура. Газът преминава в състояние 2 чрез изотермен процес, при който температурата остава същата, променят се само налягането и обема. След това газът преминава в състояние 3 с изохорен процес, при който обемът не се променя.

| | |
|-------------|-----------------------|
| състояние 1 | p_1, V_1, T_1 |
| състояние 2 | $p_2, V_2 = V_3, T_1$ |
| състояние 3 | p_3, V_3, T_3 |

При изотермния процес 1-2 е в сила законът на Бойл-Мариот:

$$p_1 V_1 = p_2 V_3$$

При изохорния процес 2-3 е в сила законът на Гей-Люсак:

$$\frac{p_2}{p_3} = \frac{T_1}{T_3} \quad p_2 = p_3 \frac{T_1}{T_3}$$

Заместваме този израз в горното уравнение:

$$p_1 V_1 = p_3 \frac{T_1}{T_3} V_3 \Leftrightarrow \frac{p_1 V_1}{T_1} = \frac{p_3 V_3}{T_3}$$

Тъй като началното състояние беше избрано произволно, оттук може да се направи извода, че изразът $\frac{pV}{T} = \text{const.}$ Тази константа е прието да се нарича универсална газова константа $R = 8.314 \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$. Горният резултат е прието да се записва във вида

$$pV = RT$$

Когато количеството на газа не е един mol: Нека m е масата на газа, а M - моларната маса. Броят на молекулите е $\nu = \frac{m}{M}$. В този случай уравнението се записва във вида:

$$pV = \nu RT \quad pV = \frac{m}{M} RT$$

Това уравнение се нарича уравнение за състоянието на идеален газ.

Пример 4.3.1. Какъв обем заема $m = 1kg$ въздух при нормално атмосферно налягане $p = 100000Pa$ и температура $t = 27^\circ C$? Моларната маса на въздуха е $M = 0,029 \frac{kg}{mol}$.

Решение:

$$T = t + 273 = 27 + 273 = 300K$$

$$\nu = \frac{m}{M} = \frac{1}{0.029} = 34.5mol$$

$$pV = \nu RT \implies V = \frac{\nu RT}{p} = \frac{34.5 \cdot 8.314 \cdot 300}{100000} = 0.86m^3$$

4.4 Първи принцип на термодинамиката

Енергията, която една термодинамична система получава или отдава на околната среда се нарича количество топлина. Означение: Q . При безкрайно малко количество топлина се използва означението δQ . (Тук не се използва обичайното означение dQ за да се подчертае, че количеството топлина не е функция на състоянието, т.е. тя зависи от вида на процеса, а не само от началното и крайното състояние.) Тъй като количеството топлина е вид енергия тя се измерва в джаули J.

Вътрешна енергия U на една термодинамична система наричаме сумата от кинетичната енергия на хаотичното движение на частиците, потенциалната енергия на взаимодействие между тях и вътрешно молекулната енергия. Във вътрешната енергия не влизат кинетичната и потенциалната енергия на системата като цяло. Вътрешната енергия се измерва в джаули J.

Разглеждаме цилиндър с газ. Върху буталото действа със сила F и то се премества на разстояние dx . Работата по определение е $dA = Fdx$. От дефиницията на налягане $F = pS$ и след заместване $dA = pSdx = pdV$. Тук сме използвали, че изменението на обема на цилиндъра dV е равно на площта на буталото S по изменението на височината на цилиндъра dx . Пълната работа се намира чрез интегриране

$$A = \int pdV$$

Работата също не е функция на състоянието и затова по-нататък ще пишем δA , а не dA .

Първият принцип на термодинамиката гласи, че ако на една термодинамична система предадем определено количество топлина Q , то се изразходва за изменение на вътрешната енергия ΔU и за извършване на работа A .

$$Q = \Delta U + A$$

Ако разглеждаме безкрайно малки изменения:

$$\delta Q = dU + \delta A \quad \delta Q = dU + pdV$$

Пример 4.4.1. При работа на двигател за определено време поради изгаряне на горивото се отделя количество топлина $Q = 1000J$ и се извършва работа $A = 400J$. Намерете изменението на вътрешната енергия на газа в цилиндрите на двигателя. Решение:

$$Q = \Delta U + A \implies \Delta U = Q - A = 1000 - 400 = 600J$$

4.5 Топлинни капацитети

Количеството топлина Q , необходимо да се повиши температурата на тяло с маса $m = 1 \text{ kg}$ с един градус ($\Delta T = 1K$) се нарича специфичен топлинен капацитет C .

$$C = \frac{Q}{m\Delta T}$$

Количеството топлина Q , необходимо да се повиши температурата на 1 mol количество вещество с един градус ($\Delta T = 1K$) се нарича моларен топлинен капацитет C_m .

$$C_m = \frac{Q}{\nu\Delta T}$$

Стойността на моларния топлинен капацитет зависи от вида на процеса. Ние ще разглеждаме два моларни топлинни капацитети – при процес при постоянен обем (изохорен процес) C_V и при процес при постоянно налягане (изобарен процес) C_p .

За един мол ($\nu = 1$) и безкрайно малко изменение на температурата $C_m = \frac{\delta Q}{dT}$. От първия принцип на термодинамиката

$$Q = dU + pdV \implies C_m = \frac{dU + pdV}{dT}$$

При постоянен обем:

$$dV = 0 \implies C_v = \frac{dU}{dT}$$

При постоянно налягане:

$$C_p = \frac{dU + pdV}{dT} = \frac{dU}{dT} + p \frac{dV}{dT} = C_v + p \frac{dV}{dT}$$

Диференцираме уравнението за състоянието на идеален газ $pV = RT$ по температурата и получаваме $p \frac{dV}{dT} = R$ Тук сме взели предвид, че p е константа. Последно

$$C_p = C_v + R$$

Това равенство е известно като уравнение на Майер. Смисъл: $C_p > C_v$ защото освен за нагряване на газа топлина се изразходва и за извършване на работа

Пример 4.5.1. Електрически бойлер с мощност 3 kW трябва да загрее 100 литра вода от $20^\circ C$ до $100^\circ C$. Какво количество електрическа енергия е необходимо? За колко време ще се загрее водата?

Решение:

$$m = 100kg \quad \Delta T = 100 - 20 = 80K \quad (100 + 273 - 20 - 273) \quad C = 4200 \frac{J}{kg \cdot K}$$

$$Q = Cm\Delta T = 4200 \cdot 100 \cdot 80 = 3.36 \cdot 10^7 J$$

$$P = \frac{Q}{t} \implies t = \frac{Q}{P} = \frac{3.36 \cdot 10^7 J}{3000} = 11200s = \frac{11200}{3600} \approx 3.1h$$

$$1kWh = 1000W \cdot 3600s = 3600000 = 3.6 \cdot 10^6 J$$

$$Q = 3.36 \cdot 10^7 = \frac{3.36 \cdot 10^7}{3.6 \cdot 10^6} = 9.3kWh \quad t = \frac{Q}{P} = \frac{9.3kWh}{3kW} \approx 3.1h$$

Пример 4.5.2. Газ има моларен топлинен капацитет при постоянен обем $C_v = 3.5R$. Да се намери моларният топлинен капацитет при постоянно налягане C_p .

$$C_p = C_v + R = 3.5R + R = 4.5R$$

4.6 Изопроцеси и работа при тях

При тези процеси един от параметрите остава постоянен.

4.6.1 Изохорен

При този процес обемът не се променя $V = \text{const}$. Работата

$$\delta A = p dV = 0$$

От първия принцип на термодинамиката

$$\delta Q = dU + \delta A \quad \delta A = 0 \implies \delta Q = dU$$

4.6.2 Изобарен

При този процес налягането е постоянно.

$$\delta A = p dV \implies A = \int_1^2 p dV = p(V_2 - V_1)$$

4.6.3 Изотермен

Температурата е постоянна. От уравнението на състоянието

$$pV = \frac{m}{M}RT \quad T = \text{const} \implies pV = \text{const}$$

От $dU = C_V dT = 0$ е ясно, че вътрешната енергия не се променя ($\Delta U = 0$) и $Q = A$. Може да се покаже, че работата в този случай е

$$A = \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$$

Щом $pV = \text{const}$, ако едната величина расте, другата трябва да намалява.

4.6.4 Адиабатен

Този процес протича без топлообмен с околната среда. Обикновено това са бързи процеси.

$$\delta Q = dU + \delta A \quad \delta Q = 0 \implies dU = -\delta A$$

От $dU = \nu C_V dt$ получаваме $\delta A = -\nu C_V dT$ и след интегриране

$$A = \int_1^2 -\nu C_V dt = \nu C_V (T_1 - T_2)$$

Връзката между налягането и обема се дава от уравнението на Поасон

$$pV^\gamma = \text{const} \quad \gamma = \frac{C_p}{C_V} \text{ константа на Поасон}$$

Отново, ако обемът расте, налягането намалява, но тук спадът на налягането е по-бърз в сравнение с изотермния процес.

Таблицата обобщава казаното по-горе за изопроцесите.

| Процес | Изобарен | Изохорен | Изотермен | Адиабатен |
|---------------------|----------------------------|--------------------|----------------------------------|----------------------------|
| Основни зависимости | $V = V_0 \alpha T$ | $p = p_0 \alpha T$ | $pV = \text{const}$ | $pV^\gamma = \text{const}$ |
| Първи принцип на ТД | $\delta Q = dU + \delta A$ | $\delta Q = dU$ | $\delta Q = \delta A$ | $dU = -\delta A$ |
| Работа | $A = p(V_2 - V_1)$ | $A = 0$ | $A = \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$ | $A = \nu C_V(T_1 - T_2)$ |

4.7 Още за видовете процеси

Равновесен процес се нарича процес, при който термодинамичната система преминава през последователност от равновесни състояния. Този процес е идеализация. Само безкрайно бавни процеси могат да се разглеждат като равновесни. Всички реални процеси са неравновесни.

Обратим е този процес който протича в права и обратна посока през едни и същи междинни положения.

Кръгов процес (цикъл) наричаме процес, при който термодинамичната система се връща в началното си положение. Всички топлинни машини (двигатели, хладилници) работят по някакъв цикъл. Тъй като крайното и началното състояние съвпадат, изменението на вътрешната енергия $\delta U = 0 \implies Q = A (Q = \delta U + A)$. Ако топлинната машина е получила количество топлина Q_1 а е отдала количество топлина Q_2 , то $Q = Q_1 - Q_2$.

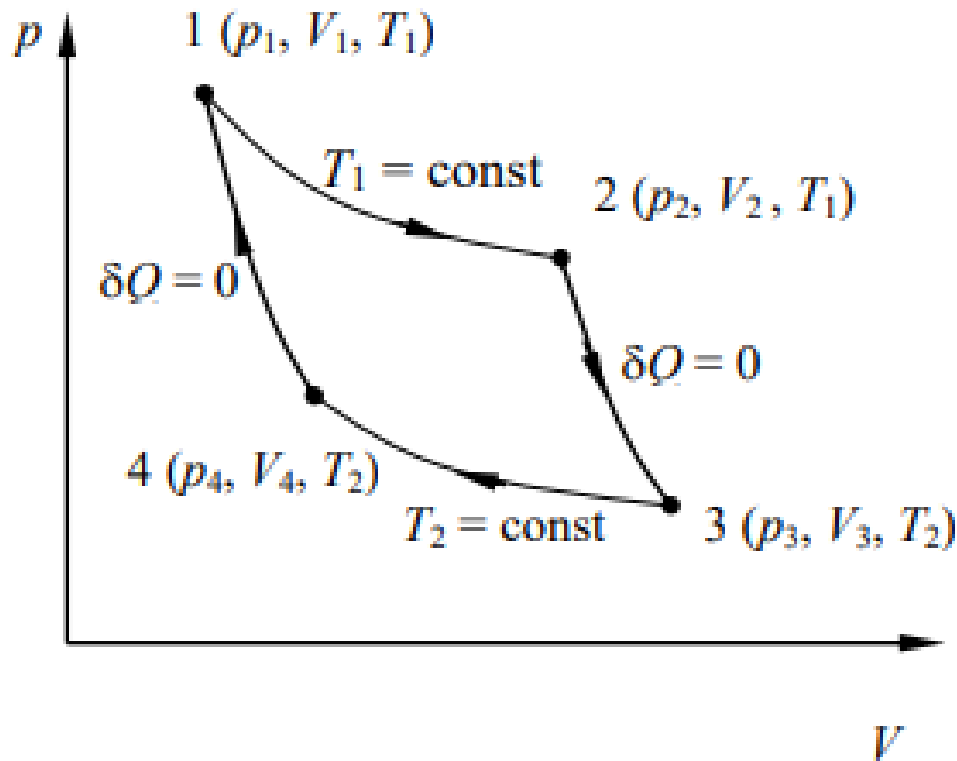
Коефициент на полезно действие (к.п.д.) на топлинна машина се нарича отношението на извършената от машината работа към вложеното количество топлина.

$$\eta = \frac{A}{Q_1} = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1}$$

4.8 Цикъл на Карно

През 1824 г. С. Карно предлага обратим кръгов процес (наречен цикъл на Карно), който се състои от два изотермни (1- 2 и 3-4 на pV диагра-

мата) и два адиабатни (2-3 и 4-1 на pV диаграмата) процеса.



Тук ще разгледаме по-подробно какво става при всеки процес.

(1-2) Цилиндърът с бутало, в който се намира идеален газ (работното тяло), се поставя в нагревател с температура $T_1 = \text{const}$. Газът поглъща количество топлина Q_1 , разширява се и извършва работа.

(2-3) Цилиндърът се изважда от нагревателя и се изолира топлинно. Газът се разширява адиабатно ($\delta Q = 0$) до обем V_3 , температурата му се понижава до T_2 и извършва работа за сметка на вътрешната си енергия.

(3-4) Цилиндърът се отстранява от топлинната изолация и се поставя в охладител с температура $T_2 = \text{const}$. Газът се свива изотермно, обемът му намалява до V_4 .

(4-1) Цилиндърът се изважда от охладителя и се изолира топлинно. Газът се свива адиабатно ($\delta Q = 0$), обемът му намалява до началната стойност V_1 , температурата - до T_1 и той се връща в изходното си състояние.

За коефициента на полезно действие на топлинна машина, работеща по обратимия цикъл на Карно, се получава:

$$\eta = 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

Основни изводи:

1. к.п.д. на топлинна машина, работеща по цикъла на Карно, не зависи от вида на работното тяло; к.п.д зависи единствено от температурата на нагревателя T_1 и на охладителя T_2 (**първа теорема на Карно**).
2. к.п.д за всяка реална машина е по-малък от к.п.д за обратимия цикъл на Карно (**втора теорема на Карно**).

По такъв начин цикълът на Карно дава горната граница на коефициента на полезно действие на топлинните машини, работещи при дадена температура на нагревателя и охладителя. Ако например по формулата $\eta = 1 - \frac{T_2}{T_1}$ сме изчислили $\eta = 0.4$, то всяка реална машина, работеща при същите температури на нагревателя и охладителя, ще има по-нисък к.п.д.

Пример 4.8.1. Да се намери коефициента на полезно действие на топлинна машина, работеща по обратимия цикъл на Карно с температура на нагревателя $t_1 = 97^\circ\text{C}$ и температура на охладителя $t_2 = 27^\circ\text{C}$.

Решение:

$$T_1 = t_1 + 273 = 370\text{K}$$

$$T_2 = t_2 + 273 = 300\text{K}$$

$$\eta = 1 - \frac{T_2}{T_1} = 1 - \frac{300}{370} = 0.19 = 19\%$$

Пример 4.8.2. Да се намери коефициента на полезно действие на топлинна машина, която за един цикъл получава 1000 J топлина и извършва 400 J работа.

Решение:

$$\nu = \frac{A}{Q_1} = \frac{400}{1000} = 0.4 = 40\%$$

4.9 Формулировки на втория принцип на термодинамиката

1. Формулировка на Клаузиус (1850г.): **Не е възможен термодинамичен процес, единственият краен резултат от който да е предаване на количество топлина от термодинамична система с по-ниска температура на термодинамична система с по-висока температура.**
2. Формулировка на Келвин (1851г.): **Не е възможен кръгов процес, единственият краен резултат от който е извършване на работа за сметка на охлаждане на една термодинамична система.**

5 Лекция 5: Молекулна физика

5.1 Основно уравнение на молекулно-кинетичната теория

Разглеждаме газ затворен в съд. Една молекула (условно ѝ слагаме индекс i) с маса m се движи към стената със скорост v_i . Импулсът ѝ е $p_{i1} = mv_i$. Молекулата се отразява от стената еластично и се връща към газа със скорост $-v_i$ и импулсът $p_{i2} = -mv_i$. Изменението на импулса $\Delta p_i = p_{i2} - p_{i1} = -2mv_i$. От закона за запазване на импулса стената на съда ще получи импулс $\Delta p_i = -2mv_i$.

След като сумираме импулса, който получава стената от всички частици, удрящи се в нея, от втория принцип на Нютон $F = \frac{\Delta p}{\Delta t}$ можем да определим силата, действаща на стената, а от там и налягането $p = \frac{F}{S}$. По такъв начин молекулно-кинетичната теория изяснява същността на налягането: то се дължи на ударите на молекулите в стените на съда. Крайният резултат, който се получава е:

$$pV = \frac{1}{3}N m \overline{v_i^2}$$

Тук N е броят на молекулите в съда, m е масата на една молекула, а $\overline{v_i}$ е средната скорост на една молекула. (По-точно средна квадратична скорост, тъй като осредняването е извършено след като скоростта е вдигната на квадрат)

Това равенство се нарича основно уравнение на молекулно-кинетичната теория на идеалния газ. Като имаме предвид, че средната кинетична енергия на молекулите е $\overline{E_k} = \frac{m \overline{v_i^2}}{2}$ можем да го запишем и в друга форма:

$$pV = \frac{2}{3}N \overline{E_k}$$

5.2 Физичен смисъл на величината температура.

Броят на молекулите в един mol е равен на числото на Авогадро N_A . За 1 mol:

$$pV = \frac{2}{3}N_A \overline{E_k}$$

От уравнението за състоянието на идеален газ $pV = RT$. Като сравним двата израза получаваме $\overline{E_k} = \frac{3}{2} \frac{R}{N_A} T$.

Константата $k = \frac{R}{N_A} = 1.38 \cdot 10^{-23} J/K$ се нарича константа на Болцман. Получаваме

$$\overline{E_k} = \frac{3}{2}kT$$

Оттук се вижда физичният смисъл на величината температура. **Температурата е мярка за средната кинетична енергия на молекулите.** Съгласно този резултат, ако намалим температурата на газа, ще намалее и кинетичната енергия на частиците и тяхната скорост. При абсолютната нула $T = 0K$ според класическата теория молекулите ще спрат да се движат.

Пример 5.2.1. Да се намери средната енергия и средната квадратична скорост на атоми на аргон при стайна температура ($T = 300$). Масата на аргония атом е $m = 6.7 \cdot 10^{-26} kg$.

Решение:

$$\overline{E_k} = \frac{3}{2}kT = \frac{3}{2} \cdot 1.38 \cdot 10^{-23} \cdot 300 = 6.21 \cdot 10^{-21} J$$

$$\overline{E_k} = \frac{mv_i^2}{2} \implies \overline{v_i} = \sqrt{\frac{2\overline{E_k}}{m}} = 430 m/s$$

Вътрешната енергия на идеален газ е равна на сумата от кинетичните енергии на всички молекули:

$$U = \sum_{i=1}^N E_{ki} = N\overline{E_k}$$

Пример 5.2.2. При условията на предния пример да се намери вътрешната енергия на 2 mol газ.

Решение:

$$\overline{E_k} 6.21 \cdot 10^{-21} J$$

$$N_A = 6.022 \cdot 10^{23} mol^{-1}$$

$$U = \sum_{i=1}^N E_{ki} = N\overline{E_k} = 2N_A\overline{E_k} = 2 \cdot 6.022 \cdot 10^{23} \cdot 6.21 \cdot 10^{-21} \approx 7500 J$$

Ако бяхме разглеждали движение само в едно направление (например само по оста x) за средната енергия щяхме да получим $\overline{E_k} = \frac{1}{2}kT$.

Най-общо изразът за средната енергия може да се запише във вида $\overline{E_k} = \frac{i}{2}kT$, като i е броят на степените на свобода. За едноатомни молекули броят на степените на свобода е равен на броя на направленията, по които молекулата може да се движи. При многоатомни молекули се появяват допълнителни степени на свобода, свързани с трептения на молекулата и въртеливи движения.

В статистическата физика се доказва следната теорема за частиците в равновесна термодинамична система: *На всяка степен на свобода на една частица съответства една и съща средна кинетична енергия $\frac{1}{2}kT$* . От израза $p = \frac{1}{3}mn\overline{v_i^2}$, който получихме по-горе, като заместим $m\overline{v_i^2} = 2\overline{E_k}$ получаваме $p = \frac{2}{3}n\overline{E_k}$ и като заместим $\overline{E_k} = \frac{3}{2}kT$ се получава:

$$p = nkT$$

Пример 5.2.3. Да се намери концентрацията на частиците на газ при атмосферно налягане ($p = 100000 Pa$) и стайна температура ($T = 300$).

Решение:

$$p = nkT \implies n = \frac{P}{kT} = \frac{100000}{1.38 \cdot 10^{-23} \cdot 300} = 2.4 \cdot 10^{25} m^{-3}$$

5.3 Функция на разпределение

Молекулите в газовете се движат хаотично във всички посоки с различни скорости. При удари между молекулите скоростите на частиците се променят. Понякога се налага да знаем каква част от молекулите се движат с дадена скорост. Например за някои процеси (като йонизация) са необходими частици, имащи голяма скорост.

Функцията на разпределение показва каква част от частиците се движат със скорости в някакъв малък интервал от v до $v + dv$. За случая на термодинамично равновесие, функцията на разпределение е била теоретично получена от английския физик Максвел. Тя има вида:

$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{\frac{3}{2}} v^2 \exp \left(-\frac{mv^2}{2kT} \right)$$

В този израз m е масата на молекулите, k е константа на Болцман, T е температурата, $\pi = 3.14$, а \exp е означение за експоненциална функция $\exp(x) = e^x$.

Като се вижда от горния израз, броят на молекулите, които са неподвижни, т.е. имат скорост нула е нула. Също така броят на молекулите, движещи се с много голяма скорост е много малък.

Функцията на разпределение зависи от температурата на газа. На фигурата е показана функцията на разпределение за три температури. С увеличаване на температурата, максимумът на функцията се измества към по-високите температури. Този резултат е в съответствие с направения по-рано извод, че температурата е мярка за средната кинетична енергия на частиците. (по-висока температура води до по-голяма средна енергия, а оттам до по-високи скорости на молекулите.

5.4 Разпределение на Болцман

До тук предполагаме, че на газа не действат външни сили. Частиците са разпределени равномерно в целия обем. Ако действа външно поле, то може да доведе до неравномерно разпределение на частиците. Например въздухът около Земята се намира в полето на силата на тежестта. В резултат на това, с увеличаване на надморската височина въздухът е по-разреден.

Болцман е установил, че концентрацията на частиците n (брой частици в единица обем) зависи от потенциалната енергия на частиците E_p по следния начин:

$$n = n_0 \exp \left(-\frac{E_p}{kT} \right)$$

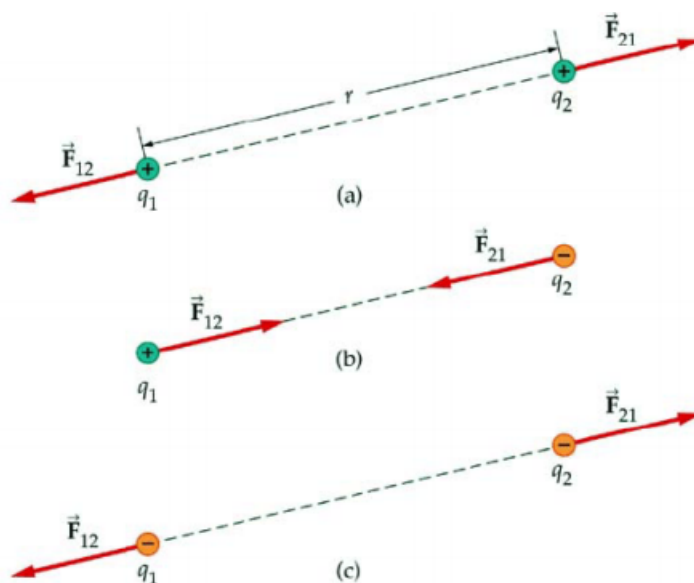
n_0 е концентрацията на частиците при потенциална енергия равна на нула.

6 Електростатика и електричен ток

6.1 Електричен заряд

Съществуват два вида електрични заряди: положителен и отрицателен. Означава се с $+q$ и $-q$ (или с главни букви Q , а зарядът на един електрон се означава с буквата e). В SI мерната единица за заряд е Кулон. Означава се с буквата C .

Едноименните заряди се отблъскват, а разноименните се привличат.



Най-малкият заряд, който съществува в природата се нарича елементарен електричен заряд. Той е равен на заряда на електрона $e = 1.6 \cdot 10^{-19}$. Всеки по-голям заряд е равен на цяло число заряди на електрона.

Закон за запазване на заряда: Алгебричната сума на зарядите в една затворена система се запазва.

6.2 Закон на Кулон

Точков заряд наричаме заредено тяло, чиито размери са много по-малки от разстоянието до други заредени тела.

Закон на Кулон: Силата, с която си взаимодействат два точкови

заряда с големина q_1 и q_2 , намиращи се във вакуум на разстояние r е:

$$F = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

като $\pi = 3.14$, $\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \frac{C^2}{N \cdot m^2}$ и се нарича електрична константа. Понякога е по удобно да се използва че

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \cdot 10^9 \frac{N \cdot m^2}{C^2}$$

Ако зарядите взаимодействат в някаква среда, силата на взаимодействие намалява:

$$F = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_r \epsilon_0 r^2}$$

ϵ_r се нарича относителна диелектрична проникваемост и зависи от вида на веществото в средата.

Ако взаимодействат не точкови заряди, а големи тела, мислено разделяме всяко тяло на малки части, които могат да се разглеждат като точкови заряди и сумираме силите, действащи между тези малки части.

Пример 6.2.1. Два еднакви положителни заряда се намират на разстояние $r = 2m$ и се отблъскват със сила $F = 9mN$. Определете големината на зарядите.

Решение: $F = 9mN = 9 \cdot 10^{-3}N$.

$$F = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{qq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \implies q^2 = 4\pi\epsilon_0 F r^2$$

$$q = \sqrt{4\pi\epsilon_0 F r^2} = \sqrt{\frac{9 \cdot 10^{-3} \cdot 2^2}{9 \cdot 10^9}} = \sqrt{4 \cdot 10^{-12}} = 2 \cdot 10^{-6} = 2\mu C$$

6.3 Електрично поле

Всеки заряд създава в околното пространство електрично поле. Когато в това поле е поставен друг заряд, на него му действа електрична сила. В този раздел ще разглеждаме само полета, създадени от неподвижни заряди. Такова електрично поле се нарича електростатично поле. Зарядът, с който проверяваме дали в една точка има електрично поле или не, се нарича пробен заряд $q_{\text{пр}}$.

Величината

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_{\text{пр}}}$$

се нарича интензитет на електричното поле. Мерна единица N/C.

Пример 6.3.1. Заряд с големина 2 mC е поставен в поле с интензитет 100 N/C. Определете силата, действаща на заряда.

Решение: $q = 2\text{mC} = 0.002\text{C}$

$$E = \frac{F}{q} \implies F = qE = 0.002 \cdot 100 = 0.2\text{N}$$

За точков заряд q от закона на Кулон $F = \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r^2}$. Интензитетът на точков заряд е

$$E = \frac{F}{q_{\text{пр}}} = \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 q_{\text{пр}} r^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

Вижда се, че интензитетът не зависи от пробния заряд.

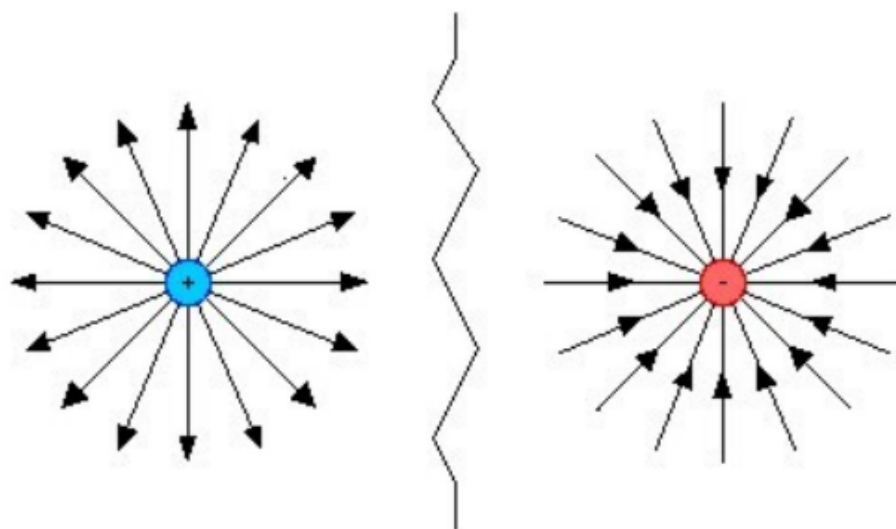
Електричното поле се изобразява с мислени линии, наречени силови линии. Векторът на интензитета във всяка точка е насочен по допирателната към силовата линия. Те излизат от положителните заряди и влизат в отрицателните заряди.

Стрелките показват посоката на интензитета.

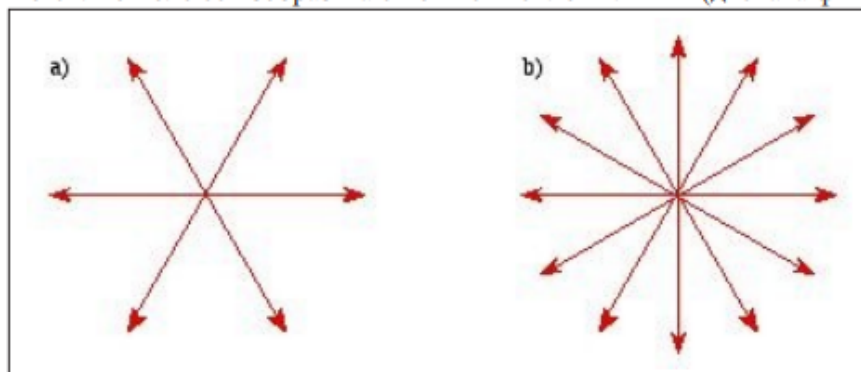
Принцип на суперпозицията: Всеки заряд създава електрично поле независимо от наличието на други заряди.

Нека няколко заряда създават електрично поле. Интензитетът на електричното поле в дадена точка е векторна сума от полетата, създавани от всеки заряд поотделно.

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \dots = \sum \vec{E}_i$$



По-силно поле се изобразява с по-гъсти силови линии (дясната фигура по-долу).



Пример 6.3.2. Два заряда с големина $q_1 = +1\mu C$, $q_2 = +2\mu C$ се намират на разстояние 2 m един от друг. Намерете интензитета на полето в т.А, намираща се в средата на отсечката, свързваща двата заряда.

Решение: $q_1 = +1\mu C = 10^{-6}C$, $q_2 = +2\mu C = 2 \cdot 10^{-6}C$

$$E_1 = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad E_2 = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad r = 1m$$

Тъй като и двата заряда са положителни, силовите линии излизат от заряда и посоките им в точка А са противоположни.

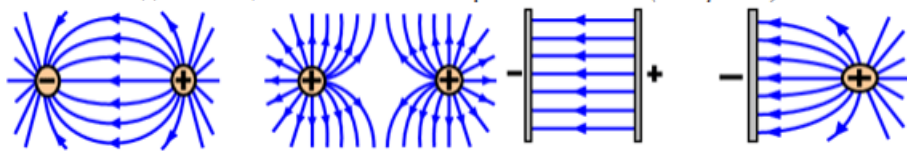
$$E = E_2 - E_1 = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} - \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q_2 - q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} = 9 \cdot 10^9 \frac{2 \cdot 10^{-6} - 10^{-6}}{1^2} = 9 \cdot 10^3$$

Как ще се промени резултатът от предния пример, ако зарядът $q_1 = -1\mu C$?

Решение: В този случай силовите линии влизат към заряда q_1

$$E = E_2 + E_1 = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} + \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q_2 + q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} = 9 \cdot 10^9 \frac{2 \cdot 10^{-6} + 10^{-6}}{1^2} = 27 \cdot 10^3$$

На долната фигура са показани силовите линии на полето на отрицателен и положителен заряд, два положителни заряда, две равномерно заредени равнини и равнина и точков заряд. В случая на две равномерно заредени равнини силовите линии са успоредни прави на равни разстояния една от друга. Във всяка точка на полето интензитета е един и същи. Такова поле се нарича хомогенно (еднородно) поле.



Пример 6.3.3. Две полета с интензитети \vec{E}_1 , \vec{E}_2 се наслагват в дадена точка, като двата вектора сключват прав ъгъл. Определете интензитета на полученото електрично поле.

Решение $\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$

По правилата за събиране на вектори, от фигурата се вижда, че по Питагоровата теорема големината на интензитета на полето е

$$\vec{E} = \sqrt{\vec{E}_1 + \vec{E}_2}$$

Най важното за силовите линии:

- Силовите линии показват посоката на интензитета на електричното поле
- Силовите линии излизат от $+$ и влизат в $-$
- По-силно поле се изобразява, като силовите линии се чертаят по-нагъсто

6.4 Поток на интензитета

Разглеждаме малка повърхност с площ dS , поставена в електрично поле. α е ъгълът между перпендикуляра към повърхността и вектора \vec{E} . Поток на интензитета през повърхността dS наричаме величината

$$d\Phi_E = E \cdot dS \cdot \cos \alpha$$

Потокът на интензитета през по-голяма повърхност е сума от потоците през всички малки повърхности. Намира се чрез интегриране

$$\Phi_E = \int E \cdot dS \cdot \cos \alpha$$

Смисъл: Потокът на интензитета е равен на броя на силовите линии, пресичащи повърхността.

При затворена повърхност силовите линии, които влизат в повърхността се вземат със знак минус, а тези, които излизат – със знак плюс.

6.5 Закон на Гаус (Теорема на Гаус)

6.5.1 Формулировка на закона на Гаус

Разглеждаме заряд q в центъра на сфера с радиус r . Интензитетът на полето на повърхността на сферата е $E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$. Понеже зарядът е в центъра, векторът на интензитета навсякъде е перпендикулярен към повърхността на сферата и $\cos \alpha = \cos \frac{\pi}{2} = 1$ и $d\Phi_E = E \cdot dS$ за всяка малка повърхност. Пълният поток през сферата е

$$\Phi_E = \int E \cdot dS = E \int dS$$

Тук сме изнесли E пред знака на интеграла, тъй като е константа на повърхността на сферата.

$$\int dS = S = 4\pi r^2$$

$$\Phi_E = E4\pi r^2 \quad E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \implies \Phi_E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

Ако заградим заряда с друга повърхност, броят на силовите линии, излизащи от повърхността ще бъде същия. Може да се докаже, че същият резултат ще се получи не само при сфера, а при произволна затворена повърхност.

Законът на Гаус гласи, че потокът на интензитета през затворена повърхност е равен на затворения в повърхността заряд разделен на ϵ_0 .

$$\Phi_E = \frac{q}{\epsilon_0}$$

Ако имаме няколко заряда, затворени в повърхността

$$\Phi_E = \frac{\sum q}{\epsilon_0}$$

Ако имаме един заряд извън затворената повърхност $\Phi_E = 0$, тъй като броят на силовите линии, които влизат в повърхността е равен на броя на силовите линии, които излизат от нея.

6.5.2 Приложения на закона на Гаус.

Разглеждаме безкрайна равномерно заредена равнина. Търсим полето, което създава тази равнина. Поради това, че равнината е безкрайна и равномерно заредена, интензитетът на полето е еднакъв навсякъде и перпендикулярен към равнината. Разглеждаме цилиндрична повърхност, обхващаща част от равнината и прилагаме закона на Гаус:

$$\Phi_E = \frac{q}{\epsilon_0}$$

като q е зарядът, затворен в цилиндъра.

От дефиницията за поток

$$\Phi_E = \int E \cdot dS \cdot \cos \alpha$$

Разделяме този интеграл на интеграл по околните стени и интеграл по основите. На околните стени интегралът е нула, тъй като E и перпендикулярът към стената на цилиндъра сключват ъгъл 90° , $\cos 90^\circ = 0$. Остава интегралът по двете основи на цилиндъра, който е

$$\Phi_E = \int E \cdot ds \cdot \cos 0 = E \int dS = 2EA$$

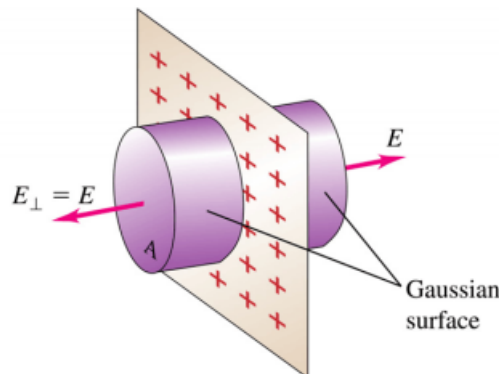
Тук A е лицето на основата на цилиндъра, а множителя 2 идва от това, че основите са 2.

Като заместим в закона на Гаус

$$2EA = \frac{q}{\varepsilon_0} \implies E \frac{q}{2A\varepsilon_0}$$

Величината $\sigma = \frac{q}{A}$ се нарича повърхнинна плътност на заряда. (това е зарядът на единица площ от равномерно заредената равнина). Краен резултат

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$



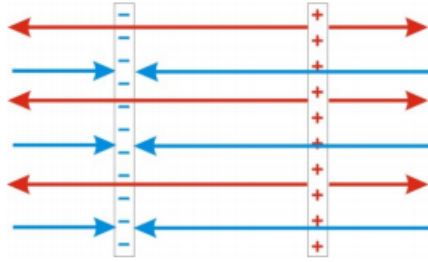
Като следващо приложение ще разгледаме две безкрайни заредени равнини, едната с положителен заряд с повърхнинна плътност $+\sigma$, а другата с отрицателен заряд с $-\sigma$.

Силовите линии, които излизат от положително заредената равнина са оцветени с червено, а силовите линии, които влизат в отрицателната равнина са оцветени в синьо. Вижда се, че между двете равнини всички силови линии са насочени в една посока – наляво. Тъй като всяка равнина създава поле $E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$ насочено наляво, то общият интензитет на

полето ще бъде

$$E = E_+ + E_- = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0}$$

От фигурата се вижда още, че извън областта между равнините двете полета са насочени в противоположни посоки и сумата им е нула. Краен резултат: Полето между двете равнини е $E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0}$, а извън тази област полето е нула.



Като следващо приложение ще разгледаме равномерно заредена със заряд q сфера (червената линия на фигурата). Прилагаме закона на Гаус за една сфера със същия център, но по-голям радиус (външния пунктир на фигурата) $\Phi_E = \frac{q}{\varepsilon_0}$, като $\Phi_E = \int E \cdot dS \cdot \cos \alpha$ Тъй като сферата е равномерно заредена, E навсякъде е едно и също и $\cos \alpha = \cos 0 = 1$

$$\Phi_E = \int E \cdot dS = E \int dS = E \cdot 4\pi r^2$$

Тук сме използвали, че $S = 4\pi r^2$ е лице на сфера.

$$\Phi_E = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q}{\varepsilon_0} \implies E = \frac{q}{4\pi r^2 \varepsilon_0}$$

Вижда се, че получихме същия резултат като за точков заряд, поставен в центъра на сферата.

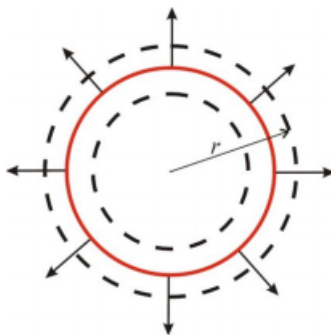
Сега прилагаме закона на Гаус за една сфера със същия център, но по-малък радиус (вътрешния пунктир на фигурата) $\Phi_E = \frac{q}{\varepsilon_0}$. Тъй като в тази сфера няма затворен заряд $q = 0$ и $\Phi_E = 0$. Следователно

$$\Phi_E = 0 = \int E \cdot dS \implies E = 0$$

Краен резултат:

- В равномерно заредена сфера полето е нула

- Извън сферата полето е като създадено от точков заряд в центъра на сферата



6.6 Работа на електростатичното поле

Дефиницията на величината работа от механиката е $A = \int \vec{F} \cdot d\vec{r}$. Ако изчислим работата на електричните сили за пренасянето на заряд по затворен контур се оказва, че тази работа винаги е нула. Следователно електричните сили са консервативни сили и за тях може да се въведе потенциална енергия. Работата на консервативните сили не зависи от вида на траекторията, а само от началното и крайното положение.

Ще покажем на какво е равна потенциалната енергия в един прост пример. Разглеждаме неподвижен точков положителен заряд. В полето, създадено от този заряд поставяме пробен заряд $q_{\text{пр}}$. Под действие на Кулоновата сила на отблъскване този заряд се премества от положение r_1 до положение r_2 . От закона на Кулон:

$$F = \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

От дефиницията за работа

$$A = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int F \cdot dr \cos \alpha$$

Тъй като посоките на силата и преместването съвпада $\alpha = 0$, $\cos \alpha = 1$ и

$$A = \int_{r_1}^{r_2} F \cdot dr = \int_{r_1}^{r_2} \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = -\frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r} \Big|_{r_1}^{r_2} = -\left(\frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r_1} - \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r_2} \right)$$

Може да се докаже, че работата би имала тази стойност не само при движение по права линия, но и при всякакъв вид на траекторията.

Потенциалната енергия на точков заряд се дава от

$$W(r) = \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Оттук за работа се получава

$$A = -(W_2 - W_1)$$

Пример 6.6.1. Да се намери потенциалната енергия на заряд $q_1 = 1\mu C$ поставен в полето на точков заряд с големина $q_2 = -1mC$ на разстояние $r = 1m$ от него.

Решение: $q_1 = 1\mu C = 1 \cdot 10^{-6}C$, $q_2 = -1mC = -1 \cdot 10^{-3}C$

$$W(r) = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r} = 9 \cdot 10^9 \frac{1 \cdot 10^{-6} \cdot (-1) \cdot 10^{-3}}{1} = -9J$$

6.7 Потенциал

Потенциалната енергия $W(r) = \frac{qq_{\text{пр}}}{4\pi\epsilon_0 r}$ зависи от големината на пробния заряд.

Въвежда се величината потенциал на полето, която зависи само от големината на зарядите, които създават полето. Бележи се със φ .

$$\varphi = \frac{W}{q_{\text{пр}}}$$

За точков заряд потенциалът е:

$$\varphi = \frac{W}{q_{\text{пр}}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Мерната единица за потенциал е волт V.

Пример 6.7.1. Заряд $q = 1\mu C$ е поставен в точка от полето с потенциал $\varphi = 1000V$. Определете потенциалната енергия на заряда.

Решение: $q = 1\mu C = 10^{-6}C$

$$\varphi = \frac{W}{q} \implies W = q\varphi = 1 \cdot 10^{-6} \cdot 1000 = 0.001J$$

Пример 6.7.2. Какъв потенциал създава точков заряд с големина $q = -10\text{mC}$ на разстояние $r = 0,01\text{m}$ от него.

Решение: $q = -10\text{mC} = -10 \cdot 10^{-3}$

$$\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} = 9 \cdot 10^9 \frac{(-10) \cdot 10^{-3}}{0.01} = -9 \cdot 10^9 V$$

Разликата в потенциалите на две точки се нарича напрежение $U = \varphi_1 - \varphi_2$. Мерна единица – волт.

Като използваме дефиницията за потенциал $\varphi = \frac{W}{q_{\text{пр}}}$

$$U = \varphi = \frac{W_1}{q_{\text{пр}}} - \frac{W_2}{q_{\text{пр}}}$$

От $A = -(W_2 - W_1)$ се вижда, че

$$U = \frac{A}{q_{\text{пр}}}$$

Оттук може да запишем дефиницията за напрежение и като:

Напрежението е равно на работата на електричните сили за пренасяне на заряд между две точки от полето, разделена на големината на заряда.

Пример 6.7.3. Заряд $q = 1\mu\text{C}$ е пренесен от точка с потенциал $\varphi_1 = 1000V$ до точка с потенциал $\varphi_2 = -2000V$. Определете извършената работа.

Решение: $q = 1\mu\text{C} = 1 \cdot 10^{-6}\text{C}$

$$U = \varphi_1 - \varphi_2 = 1000 - (-2000) = 3000V$$

$$U = \frac{A}{q} \implies A = qU = 1 \cdot 10^{-6} \cdot 3000 = 0.003J$$

Потенциалната енергия на заредена частица може да премине в кинетична енергия на частицата. За затворена система, в която действат само електростатични сили, законът за запазване на енергията има вида:

$$E_k + W = \text{const}$$

Пример 6.7.4. Частица със заряд $q = 1\text{mC}$ и маса $m = 0,02\text{kg}$ в началото е неподвижна в точка с потенциал $\varphi_1 = 2000\text{V}$. Под действие на електрично поле частицата започва да се движи и достига до точка с потенциал $\varphi_2 = 1000\text{V}$. Намерете скоростта на частицата в тази точка.
Решение: $q = 1\text{mC} = 10^{-3}\text{C}$

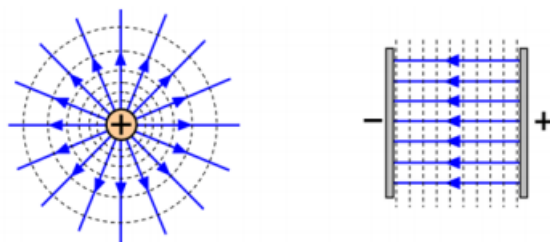
В началото потенциалната енергия $W_1 = q\varphi_1$, $E_{k1} = 0$. В края потенциалната енергия е $W_2 = q\varphi_2$, $E_{k2} = \frac{mv^2}{2}$

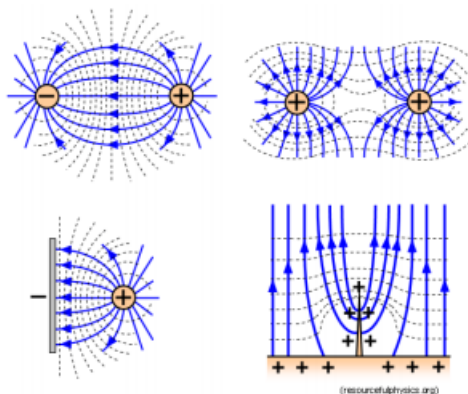
Прилагаме закона за запазване на енергията:

$$\begin{aligned} E_{k1} + W_1 &= E_{k2} + W_2 \\ 0 + q\varphi_1 &= \frac{mv^2}{2} + q\varphi_2 \\ \frac{mv^2}{2} &= q\varphi_1 - q\varphi_2 \\ v &= \sqrt{\frac{2(q\varphi_1 - q\varphi_2)}{m}} = \sqrt{\frac{2q(\varphi_1 - \varphi_2)}{m}} = \\ &= \sqrt{\frac{2 \cdot 10^{-3}(2000 - 1000)}{0.02}} = \sqrt{\frac{2}{0.02}} = \sqrt{100} = 10 \frac{\text{m}}{\text{s}} \end{aligned}$$

Точките с еднакъв потенциал се наричат екипотенциални повърхнини. Чертаят се с пунктирна линия. Те винаги са перпендикулярни на силовите линии. Примери:

За точков заряд екипотенциалните повърхнини са концентрични сфери (окръжности на фигурата вляво), а за хомогенно поле – успоредни равнини.





Ако полето се създава от няколко заряда, потенциалът в дадена точка е сума от потенциалите, създавани от всеки заряд: $\varphi = \varphi_1 + \varphi_2 + \dots$

6.8 Проводници в електрично поле

Характерна особеност на всички проводници е наличието на свободни електрични заряди в тях. Типични проводници са металите, водни разтвори на соли, основи и киселини (електролити) и йонизирани газове. При внасяне на проводник във външно електростатично поле с интензитет \vec{E}_0 , свободните му положителни заряди се преместват по посока на \vec{E}_0 , а свободните му отрицателни заряди – в обратна посока на \vec{E}_0 (в металите се движат само отрицателните електрони, а положителните заряди остават неподвижни). В резултат на това върху повърхността на проводника възникват противоположни заряди, наречени индуцирани заряди. Индуцираните заряди създават в проводника електрично поле с интензитет \vec{E}' посоката на което е обратна на посоката на външното поле \vec{E}_0 . Този процес продължава до момента, когато двете полета се уравновесят. Оттук следва, че резултантното поле \vec{E} в проводника е равно на нула, т.е

$$\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}' = 0$$

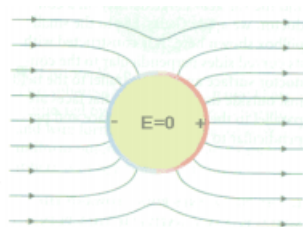
При отстраняване на проводника от външното поле индуцираните заряди изчезват.

$$E_x = -\frac{d\varphi}{dx} = 0 \implies \varphi = \text{const}$$

Описаното явление се нарича електростатична индукция. Открито е от Фарадей (1836 г.) и позволява изграждането на т. нар. електростатична защита – заземени метални мрежи или екрани, обвиващи определен обект. Полето вътре винаги е нула и по този начин се предпазва защитавания обект, например двупроводна кабелна линия, високопланинска станция, електронен прибор и др.

В резюме особеностите на проводник във външно електростатично поле са:

- в проводника възникват индуцирани заряди, разположени само по външната му повърхност; плътността на тези заряди е най-голяма в изпъкналите части на проводника;
- интензитетът на полето \vec{E} вътре в проводника е равен на нула; вън от проводника интензитетът на полето е перпендикулярен на повърхността му;



6.8.1 Кондензатор

Кондензатор се нарича система от два проводника: 1) разделени от диелектрик; 2) заредени с равни по големина и противоположни по знак заряди $+Q$ и $-Q$ и 3) с такава форма и разположение, при която електричното поле е съсредоточено между проводниците. Понеже електричното поле \vec{E} е съсредоточено между плочите на кондензатора, неговите силови линии винаги започват от едната плоча (с $+Q$) и завършват на другата плоча (с $-Q$).

Капацитет C на кондензатор се нарича величината, числено равна на заряда Q , който трябва да се пренесе от единия проводник до другия, за да се промени тяхната потенциална разлика $\varphi_1 - \varphi_2$ с 1 V, т.е.

$$C = \frac{Q}{\varphi_1 - \varphi_2} = \frac{Q}{U}$$

Ще разгледаме плосък кондензатор – двата проводника са две успоредни плочи. От закона на Гаус в този случай

$$E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0}, \sigma = \frac{Q}{S} \implies E = \frac{Q}{S\varepsilon_0}$$

е повърхнинната плътност на заряда. Тук S е площта на плочата. От $E_x = -\frac{d\varphi}{dx}$ за хомогенно поле може да се запише

$$E_x = -\frac{d\varphi}{dx} = -\frac{\Delta\varphi}{\Delta x} = -\frac{\varphi_1 - \varphi_2}{d} = \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{d} = \frac{U}{d}$$

d - разстоянието между плочите.

$$E = \frac{Q}{S\varepsilon_0}, E = \frac{U}{d} \implies \frac{Q}{S\varepsilon_0} = \frac{U}{d} \implies C = \frac{Q}{U} = \varepsilon_0 \frac{S}{d}$$

Ако отчетем и диелектрика между плочите с диелектрична проникваемост ε_r

$$C = \varepsilon_0 \varepsilon_r \frac{S}{d}$$

Пример 6.8.1. Всяка от плочите на кондензатор е заредена със заряд с големина $q = 0,001C$. Потенциалът на едната плоча е $\varphi_1 = 500V$, а на другата $\varphi_2 = 500V$. Определете капацитета на кондензатора. Решение: $U = \varphi_1 - \varphi_2 = 500 - (-500) = 1000V$

$$C = \frac{q}{U} = \frac{0.001}{1000} = 10^{-6}F = 1\mu F$$

6.9 Диелектрици в електрично поле

Диелектриците (изолаторите) са вещества, в които няма свободни заряди. Зарядите могат да се движат само в рамките на една молекула, изграждаща веществото. (Напомняне: при проводниците зарядите са свободни – те се движат из целия проводник.) Пример за диелектрици: стъкло, гума, пластмаса.

6.9.1 Полярни и неполярни молекули

Разглеждаме молекула, изградена от два еднакви атома. Щом двата атома са еднакви, няма причина електроните да се задържат по-дълго до

единия атом, отколкото до другия. Такава молекула се нарича неполярна. Пример: молекулите на кислорода, азота, водорода.

При молекули, изградени от различни атоми (например вода, хлороводород), един от атомите привлича електроните по-силно от другите. Тази част от молекулата се зарежда отрицателно, а останалата част на молекулата остава положително заредена. При молекулата на водата, кислородният атом привлича електроните по-силно от водородните атоми. В резултат тази част на молекулата, където е кислорода се зарежда отрицателно, а където са водородните атоми – положително. Такава молекула се нарича полярна. Когато не е приложено външно електрично поле, поради топлинното движение полярните молекули се ориентират хаотично във всички посоки (виж долната фигура, ляво) и сумарното електрично поле, което те създават е нула. Полярните молекули могат да се разглеждат като електричен дипол: система от два равни по големина и противоположни по знак електрични заряди $+Q$ и $-Q$, разположени на разстояние l един от друг.

6.9.2 Поляризация

Ще разгледаме влиянието на външно електрично поле върху полярни и неполярни молекули. Ако поставим диелектрик, изграден от полярни молекули между две заредени пластинки, отрицателният край на всяка молекула се привлича от положителната пластинка (виж средната фигура). Казваме, че диелектрият се поляризира. Поляризация на диелектрика е явление, при което под действие на външно електростатично поле молекулите се ориентират изцяло или предимно по посока на полето. Ако диелектрият е съставен от неполярни молекули, под действие на външното електрично поле молекулите първо се поляризират, а после се ориентират по полето, както това става с полярните молекули.

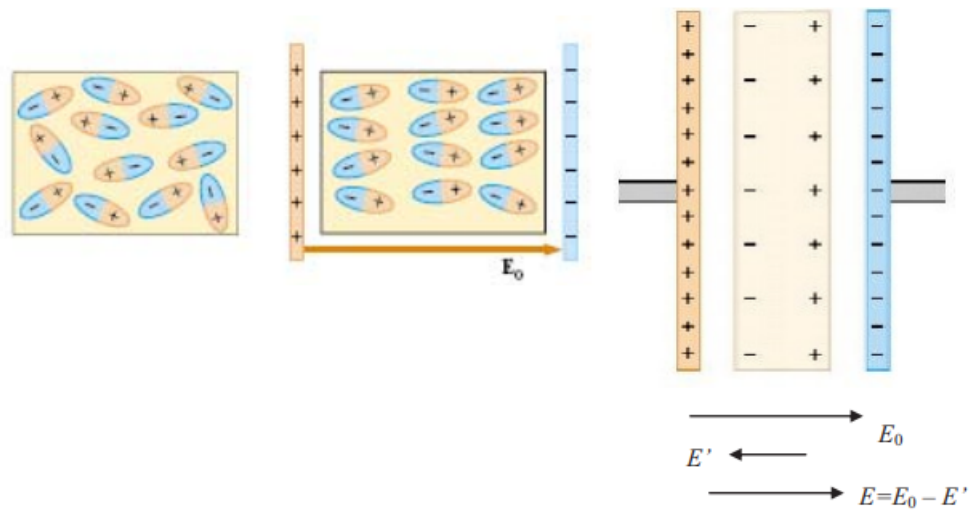
На дясната фигура се вижда, че молекулите на диелектрика създават електрично поле \vec{E}' , противоположно на външното електрично поле \vec{E}_0 . Следователно общото поле в диелектрика е

$$E = E_0 + E'$$

От този резултат се вижда, че полето в диелектрика намалява. Може да запишем:

$$E = \frac{E_0}{\varepsilon_r}$$

Величината ε_r се нарича относителна диелектрична проникваемост на диелектрика. Тя показва колко пъти интензитетът на полето E в диелектрика е по-малък от интензитета на външното поле E_0 . В SI ε_r е безразмерна величина.



7 Лекция 7: Електричен ток

7.1 Електричен ток

Електричен ток се нарича всяко насочено движение на електрични заряди.

Насоченото движение на заряди се поражда при определени условия в метали, течности, газове, полупроводници и др.

Посока на тока: от плюс към минус (реално в метални проводници електроните се движат от минус към плюс).

Големина на тока се нарича скаларната величина I , равна на първата производна по времето на заряда q , преминаващ през напречното сечение S на проводника, т.е.

$$I = \frac{dq}{dt}$$

В SI $[I] = A$ (ампер).

Токът се нарича постоянен, когато неговата големина и посока не се изменят с времето. За постоянен ток

$$I = \frac{q}{t}$$

където q е електричният заряд, преминаващ през повърхността S за време t .

При отсъствие на електрично поле електричните заряди участват само в хаотично топлинно движение със скорост \vec{v} . Поради това средният брой заряди, преминали през повърхност S отляво надясно е равен на средния брой заряди, преминали през повърхността S отдясно наляво. Големината на тока от хаотичното топлинно движение на зарядите е равна на нула. При наличие на електрично поле върху хаотичното топлинно движение на зарядите със скорост \vec{v} се наслагва и насоченото движение със скорост \vec{u} , породено от полето \vec{E} .

Разпределението на електричния ток по сечението S се характеризира с векторната величина плътност на тока \vec{j} . Посоката на плътността на тока \vec{j} съвпада с посоката на скоростта на положителните заряди \vec{u}^+ (т.е. с посоката на тока), а нейната големина се определя по формулата

$$j = \frac{dI}{dS_{\perp}}$$

където dS_{\perp} е проекцията на елементарната повърхност dS , перпендикулярна на посоката на \vec{j} , dI - големината на тока през dS_{\perp} . Големината на тока в проводника се определя чрез интегриране, т.е.

$$I = \int_S \vec{j} \cdot d\vec{S} \implies I = jS$$

Пример 7.1.1. През проводник със сечение $S = 1\text{mm}^2$ за време $t = 5\text{s}$ преминава заряд $q = 0,1\text{C}$. Намерете големината и плътността на тока. Решение: $S = 1\text{mm}^2 = 10^{-6}\text{m}^2$

$$I = \frac{q}{t} = \frac{0,1}{5} = 0,02\text{A}$$

$$j = \frac{I}{S} = \frac{0,02}{10^{-6}} = 20000 \frac{\text{A}}{\text{m}^2}$$

7.2 Електродвижещо напрежение

Разглеждаме две тела, едното положително заредено, другото отрицателно. Когато свържем двете тела с метален проводник, електрони от отрицателното тяло ще започнат да се движат към положителното под действие на електричните (Кулонови) сили. По проводника протича електричен ток. Токът ще протича докато има разлика в потенциалите на двете тела, което обикновено става за части от секундата. Ако искаме токът да протича непрекъснато, трябва да вземаме електроните, достигнали до положителното тяло и да ги връщаме на отрицателното, срещу действието на електричните сили. Ясно е, че това не може да стане под действие на електричните сили, нужни са някакви други сили, които се наричат странични сили.

Тези странични сили могат да бъдат резултат от някаква химична реакция (в акумулаторите и батериите), действие на магнитни сили (в генераторите) и др.

Работата на страничните сили за пренасяне на заряд срещу силите на електричното поле, разделена на големината на пренесения заряд се нарича електродвижещо напрежение (ЕДН).

$$\varepsilon = \frac{A_{\text{странични}}}{q}$$

Мерната единица за ЕДН е волт V. Източниците на ЕДН се означават в схемите така:



7.3 Закони на постоянния електричен ток

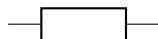
Ом (1826г.) установява експериментално, че за даден еднороден проводник отношението на приложеното в краищата му напрежение U към големината на протичащия в него постоянен ток I е постоянна величина, т.е.

$$\frac{U}{I} = \text{const} = R$$

Тази const Ом нарича електрично съпротивление R . Зависимостта се нарича закон на Ом за част от веригата. Друг запис:

$$I = \frac{U}{R}$$

В SI $[R] = \frac{V}{A} = \Omega$ (Ом). Означение в схемите:



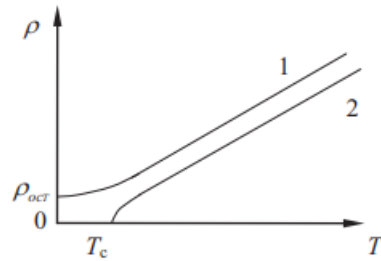
Съпротивлението R зависи от веществото и размерите на еднородния проводник. За цилиндричен проводник с дължина l и напречно сечение S

$$R = \rho \frac{l}{S}$$

където ρ е специфичното електрично съпротивление. В SI $[\rho] = \Omega \cdot m$. Специфичното съпротивление ρ зависи от химичните свойства на веществото и физичните условия, при които се намира проводникът. За повечето метали зависимостта на ρ от температура T има вида

$$\rho = \alpha \rho_0 T, \quad \alpha = \frac{1}{273.15} K^{-1}$$

а ρ_0 е специфичното съпротивление на проводника при температура $T = 273,15 K$.

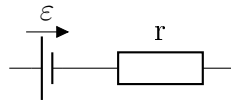


Зависимост на специфичното съпротивление ρ от температура T : 1-за повечето метали, 2-за някои метали и сплави, $\rho_{ост}$ -остатъчно специфично съпротивление, T_c температура на

На фигурата е представена опитно установената зависимост на ρ от T . Остатъчното специфично съпротивление $\rho_{ост}$ се поражда от примесите и остатъчните механични напрежения в проводника.

Камерлинг Онес (1911г.) открива явлението свръхпроводимост – пълното изчезване на ρ на някои метали при ниска температура T_c , наречена температура на преминаване в свръхпроводящо състояние. Веществата, притежаващи свойството свръхпроводимост, се наричат свръхпроводници. За чисти метали $T_c = (0,35 - 9,2)K$, а за някои сплави T_c може да има и по-високи стойности. Свръхпроводниците губят своите свойства под действие на силен ток I или силно магнитно поле.

Всеки източник (например батерия) има и свое вътрешно съпротивление r . Затова по-правилно е източника да се представя:



За затворена верига, в която има включен източник е в сила законът на Ом за цялата верига:

$$I = \frac{\varepsilon}{R + r}$$

Тук r е вътрешното съпротивление на източника, а R е общото съпротивление на веригата, включена към източника.

Пример 7.3.1. Към батерия с ЕДН $1,5\text{ V}$ и вътрешно съпротивление $r = 1\Omega$ е включен резистор с неизвестно съпротивление. През резистора протича ток $I = 0,5A$. Определете съпротивлението на резистора

$$I = \frac{\varepsilon}{R + r} \implies R + r = \frac{\varepsilon}{I} \implies R = \frac{\varepsilon}{I} - r = \frac{1,5}{0,5} - 1 = 2\Omega$$

От закона на Ом за цялата верига $I = \frac{\varepsilon}{R+r}$ се вижда, че токът ще е максимален, когато $R = 0$ и $I_{max} = \frac{\varepsilon}{r}$. Това се нарича режим на късо съединение. Получава се когато клемите на източника се свържат директно една с друга. При източници с малко вътрешно съпротивление токът може да достигне много високи стойности и това да доведе до повреда на източника.

Напрежението на клемите на източника е равно на напрежението върху R . От $I = \frac{\varepsilon}{R+r}$ получаваме $IR = \varepsilon - Ir$. Тъй като $U = IR$ за напрежението на клемите на източника получаваме $U = \varepsilon - Ir$. Вижда се, че напрежението е максимално, когато токът е равен на нула – режим на празен ход ($U = \varepsilon$). С нарастване на тока напрежението спада. В горния пример от $U = \varepsilon - Ir$ намираме $U = 1.5 - 0.5 \cdot 1 = 1V$.

Накратко: напрежението на батерията е 1,5 V само, когато от нея не се консумира ток. Ако започнем да черпим ток, напрежението намалява. Оттук можем да дадем още една дефиниция на електродвижещо напрежение: *ЕДН наричаме напрежението на клемите на източник, когато от него не се консумира ток.*

7.4 Работа и мощност на тока

Нека малък заряд dq е пренесен между две точки с потенциална разлика (напрежение) U , при което е извършена работа dA . От дефиницията за напрежение $U = \frac{dA}{dq}$ или $dA = U dq$. От дефиницията за големина на тока $I = \frac{dq}{dt} \implies dq = I dt$. Заместваме и получаваме $dA = UI dt$. Работата за по-голям интервал от време получаваме чрез интегриране:

$$A = \int_{t_1}^{t_2} UI dt$$

За постоянен ток $A = UI t$.

Мощността по определение е

$$P = \frac{dA}{dt} = \frac{UI dt}{dt} = UI$$

Пример 7.4.1. Нагревателят на електрическа печка има съпротивление $R = 22\Omega$ и е включен към източник на напрежение $U = 220V$. Определете тока през нагревателя и отделената мощност.

Решение:

$$I = \frac{U}{R} = \frac{220}{22} = 10A \implies P = UI = 220 \cdot 10 = 2200W$$

В нагревателните уреди работата на електричните сили преминава в топлина: $dQ = dA = UI dt$. От закона на Ом $U = IR$ и получаваме

$$dQ = I^2 R dt \implies Q = \int_{t_1}^{t_2} I^2 R dt$$

за постоянен ток $Q = I^2 R t$.

Горните три равенства са различни форми на запис на закона на Джаул-Ленц за топлината отделяне в един проводник при протичане на ток.

Пример 7.4.2. Токът през проводник със съпротивление $R = 10\Omega$ се изменя по закон $I = 3t$. Определете отделеното количество топлина в интервала време от $t_1 = 3s$ до $t_2 = 5s$.

Решение:

$$Q = \int_{t_1}^{t_2} I^2 R dt = \int_3^5 (3t)^2 \cdot 10 dt = \int_3^5 9t^2 \cdot 10 dt = 90 \int_3^5 t^2 dt = 90 \left. \frac{t^3}{3} \right|_3^5 = 90 \left(\frac{5^3}{3} - \frac{3^3}{3} \right) = 2940 J$$

8 Лекция 8: Магнетизъм

8.1 Магнитно поле. Закон на Био-Савар

8.1.1 Общи сведения

- Магнитно поле се създава от : постоянни магнити или електричен ток (движещи се заряди)
- Всеки магнит има два полюса: Северен(N) и Южен (S)
- Еднакви полюси се отблъскват, различни се привличат
- Магнитна индукция: $\vec{B} = [T]$ тесла
- Интензитет на магнитно поле $\vec{H} = \frac{A}{m}$
- Връзка м/у магнитна индукция и интензитет

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H} \quad \mu_0 = 4\pi 10^{-7} \text{ магнитна константа} \quad \mu_r \text{ относителна магнитна проницаемост}$$

- Магнитните силови линии излизат от северния и влизат в южния полюс
- Магните силови линии са вихрово поле (поле, чиито линии са затворени криви)
- Правило на дясната ръка: за прав проводник
Палецът сочи посоката на тока
свитите пръсти сочат посоката на индукцията

Земята притежава магнитно поле, като южният магнитен полюс се намира в близост до северния географски полюс. Поради това магнитната стрелка на компаса се ориентира в посока север-юг. Ако в близост до стрелката на компас се постави проводник, по който тече ток, стрелката променя посоката си. Този опит за пръв път е бил направен от Оерщед и така е било доказано, че протичащият ток създава магнитно поле. Земното магнитно поле се създава от токове, протичащи в земните недра.

8.1.2 Закон на Био-Савар

Разглеждаме проводник, по който тече ток I . Малък участък от проводника с дължина dL създава в точка на разстояние r магнитно поле $d\vec{B}$, което се определя от закона на Био-Савар (в някои учебници закон на Био-Савар-Лаплас):

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 \mu_r I (d\vec{L} \times \vec{r})}{4\pi r^3}$$

Тук векторът $d\vec{L}$ има посока на тока I . За да намерим пълната магнитна индукция, създавана от проводника с ток, разделяме целия проводник на голям брой малки участъци $d\vec{L}$ и сумираме индукциите $d\vec{B}$, създадени от всички малки участъци:

$$\vec{B} = \int d\vec{B} = \int \frac{\mu_0 \mu_r I (d\vec{L} \times \vec{r})}{4\pi r^3}$$

Пример 8.1.1. Да се намери магнитната индукция в центъра на кръгов проводник с ток.

От фигурата и свойствата на векторното произведение е ясно, че всеки малък участък $d\vec{L}$ ще създава в центъра индукция $d\vec{B}$, насочена от листа към нас.

Затова ще се интересуваме само от големината на векторите $d\vec{B}$.

$$|d\vec{L} \times \vec{r}| = dLr \sin \alpha = dLr \sin 90^\circ = dLr$$

Тук сме използвали, че радиусът е винаги перпендикулярен на дъгата от окръжността.

$$\begin{aligned} d\vec{B} &= \frac{\mu_0 \mu_r I dLr}{4\pi r^3} = \frac{\mu_0 \mu_r I dL}{4\pi r^2} \\ \vec{B} &= \int d\vec{B} = \int_0^L \frac{\mu_0 \mu_r I dL}{4\pi r^2} = \frac{\mu_0 \mu_r I}{4\pi r^2} \int_0^L dL = \frac{\mu_0 \mu_r I}{4\pi r^2} L \\ L &= 2\pi r \implies \vec{B} = \frac{\mu_0 \mu_r I}{4\pi r^2} 2\pi r = \frac{\mu_0 \mu_r I}{2r} \end{aligned}$$

Сега търсим индукцията на магнитното поле в т. А, намираща се на разстояние b от безкрайно дълъг прав проводник. Задачата се решава, като разделим проводника на голям брой малки участъци dL , намерим

индукцията, която създава всеки участък в точка А и ги сумираме. Задачата е по трудна, тъй като за всеки участък се променя както разстоянието r , така и ъгълът α . От чертежа се вижда, че r може да се изрази чрез b и α . За да опишем безкрайно дълъг проводник α трябва да се изменя от 0 до π . Получава се интеграл от вида $\vec{B} = \int_0^{\pi} d\vec{B}$.

Крайния резултат е : $B = \frac{\mu_0 \mu_r I}{2\pi b}$

8.2 Циркулация на вектора на магнитната индукция

Разглеждаме малък участък $d\vec{l}$ от затворена крива, поставена в магнитно поле \vec{B} . Образоваме скаларното произведение $\vec{B} \cdot d\vec{l} = B dl \cos \alpha$. Можем да разделим цялата затворена крива на много такива участъци, и за всеки от да образуваме произведението $\vec{B} \cdot d\vec{l}$. Сумата от тези произведения се нарича циркулация. Когато участъците dl са безкрайно малки, сумата се заменя с интеграл.

Закон на Ампер:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \mu_r \sum I$$

8.3

8.4

9 Лекция 9: Трештения

10 Лекция 10: Оптика